



This is a digital copy of a book that was preserved for generations on library shelves before it was carefully scanned by Google as part of a project to make the world's books discoverable online.

It has survived long enough for the copyright to expire and the book to enter the public domain. A public domain book is one that was never subject to copyright or whose legal copyright term has expired. Whether a book is in the public domain may vary country to country. Public domain books are our gateways to the past, representing a wealth of history, culture and knowledge that's often difficult to discover.

Marks, notations and other marginalia present in the original volume will appear in this file - a reminder of this book's long journey from the publisher to a library and finally to you.

Usage guidelines

Google is proud to partner with libraries to digitize public domain materials and make them widely accessible. Public domain books belong to the public and we are merely their custodians. Nevertheless, this work is expensive, so in order to keep providing this resource, we have taken steps to prevent abuse by commercial parties, including placing technical restrictions on automated querying.

We also ask that you:

- + *Make non-commercial use of the files* We designed Google Book Search for use by individuals, and we request that you use these files for personal, non-commercial purposes.
- + *Refrain from automated querying* Do not send automated queries of any sort to Google's system: If you are conducting research on machine translation, optical character recognition or other areas where access to a large amount of text is helpful, please contact us. We encourage the use of public domain materials for these purposes and may be able to help.
- + *Maintain attribution* The Google "watermark" you see on each file is essential for informing people about this project and helping them find additional materials through Google Book Search. Please do not remove it.
- + *Keep it legal* Whatever your use, remember that you are responsible for ensuring that what you are doing is legal. Do not assume that just because we believe a book is in the public domain for users in the United States, that the work is also in the public domain for users in other countries. Whether a book is still in copyright varies from country to country, and we can't offer guidance on whether any specific use of any specific book is allowed. Please do not assume that a book's appearance in Google Book Search means it can be used in any manner anywhere in the world. Copyright infringement liability can be quite severe.

About Google Book Search

Google's mission is to organize the world's information and to make it universally accessible and useful. Google Book Search helps readers discover the world's books while helping authors and publishers reach new audiences. You can search through the full text of this book on the web at <http://books.google.com/>



A propos de ce livre

Ceci est une copie numérique d'un ouvrage conservé depuis des générations dans les rayonnages d'une bibliothèque avant d'être numérisé avec précaution par Google dans le cadre d'un projet visant à permettre aux internautes de découvrir l'ensemble du patrimoine littéraire mondial en ligne.

Ce livre étant relativement ancien, il n'est plus protégé par la loi sur les droits d'auteur et appartient à présent au domaine public. L'expression "appartenir au domaine public" signifie que le livre en question n'a jamais été soumis aux droits d'auteur ou que ses droits légaux sont arrivés à expiration. Les conditions requises pour qu'un livre tombe dans le domaine public peuvent varier d'un pays à l'autre. Les livres libres de droit sont autant de liens avec le passé. Ils sont les témoins de la richesse de notre histoire, de notre patrimoine culturel et de la connaissance humaine et sont trop souvent difficilement accessibles au public.

Les notes de bas de page et autres annotations en marge du texte présentes dans le volume original sont reprises dans ce fichier, comme un souvenir du long chemin parcouru par l'ouvrage depuis la maison d'édition en passant par la bibliothèque pour finalement se retrouver entre vos mains.

Consignes d'utilisation

Google est fier de travailler en partenariat avec des bibliothèques à la numérisation des ouvrages appartenant au domaine public et de les rendre ainsi accessibles à tous. Ces livres sont en effet la propriété de tous et de toutes et nous sommes tout simplement les gardiens de ce patrimoine. Il s'agit toutefois d'un projet coûteux. Par conséquent et en vue de poursuivre la diffusion de ces ressources inépuisables, nous avons pris les dispositions nécessaires afin de prévenir les éventuels abus auxquels pourraient se livrer des sites marchands tiers, notamment en instaurant des contraintes techniques relatives aux requêtes automatisées.

Nous vous demandons également de:

- + *Ne pas utiliser les fichiers à des fins commerciales* Nous avons conçu le programme Google Recherche de Livres à l'usage des particuliers. Nous vous demandons donc d'utiliser uniquement ces fichiers à des fins personnelles. Ils ne sauraient en effet être employés dans un quelconque but commercial.
- + *Ne pas procéder à des requêtes automatisées* N'envoyez aucune requête automatisée quelle qu'elle soit au système Google. Si vous effectuez des recherches concernant les logiciels de traduction, la reconnaissance optique de caractères ou tout autre domaine nécessitant de disposer d'importantes quantités de texte, n'hésitez pas à nous contacter. Nous encourageons pour la réalisation de ce type de travaux l'utilisation des ouvrages et documents appartenant au domaine public et serions heureux de vous être utile.
- + *Ne pas supprimer l'attribution* Le filigrane Google contenu dans chaque fichier est indispensable pour informer les internautes de notre projet et leur permettre d'accéder à davantage de documents par l'intermédiaire du Programme Google Recherche de Livres. Ne le supprimez en aucun cas.
- + *Rester dans la légalité* Quelle que soit l'utilisation que vous comptez faire des fichiers, n'oubliez pas qu'il est de votre responsabilité de veiller à respecter la loi. Si un ouvrage appartient au domaine public américain, n'en déduisez pas pour autant qu'il en va de même dans les autres pays. La durée légale des droits d'auteur d'un livre varie d'un pays à l'autre. Nous ne sommes donc pas en mesure de répertorier les ouvrages dont l'utilisation est autorisée et ceux dont elle ne l'est pas. Ne croyez pas que le simple fait d'afficher un livre sur Google Recherche de Livres signifie que celui-ci peut être utilisé de quelque façon que ce soit dans le monde entier. La condamnation à laquelle vous vous exposeriez en cas de violation des droits d'auteur peut être sévère.

À propos du service Google Recherche de Livres

En favorisant la recherche et l'accès à un nombre croissant de livres disponibles dans de nombreuses langues, dont le français, Google souhaite contribuer à promouvoir la diversité culturelle grâce à Google Recherche de Livres. En effet, le Programme Google Recherche de Livres permet aux internautes de découvrir le patrimoine littéraire mondial, tout en aidant les auteurs et les éditeurs à élargir leur public. Vous pouvez effectuer des recherches en ligne dans le texte intégral de cet ouvrage à l'adresse <http://books.google.com>



AS
182
B572
H7

HISTOIRE
DE
L'ACADEMIE ROYALE
DES
SCIENCES
ET
BELLES LETTRES.

ANNEE MDCCLV.



A BERLIN;
CHEZ HAUDE ET SPENER,
Libraires de la Cour & de l'Académie Royale.
MDCCLVII.

MINISTÈRE DE L'ÉDUCATION

ET DES LANGUES

FRANÇAISES

DE L'ÉCRITURE

Permis d'imprimer.

P. L. Moreau de Maupertuis,
Président.



M É M O I R E S
D E
L'ACADÉMIE ROYALE
D E S
S C I E N C E S
E T
B E L L E S - L E T T R E S.

*CLASSE DE PHILOSOPHIE
EXPÉRIMENTALE.*



SECRET
CONFIDENTIAL

CONFIDENTIAL

CONFIDENTIAL

CONFIDENTIAL



CONSIDÉRATIONS SUR LE GLOBE,

PAR M. LE COMTE DE REDERN, (*)



NEWTON déterminâ dans son Cabinet la figure du Globe que nous habitons & ne connoissons qu'en partie ; Et la France à qui toutes les Sciences ont les plus grandes obligations, a employé ses meilleurs Génies & dépensé des sommes considérables pour vérifier sa théorie. Le connoître ne me paroît pas moins intéressant pour le genre humain. Les grandes découvertes du *XVI^{ème}* Siecle excitèrent d'abord la curiosité de toutes les Nations d'Europe ; la jalousie & la cupidité ont succédé à l'envie de connoître , & notre indifférence est aussi grande qu'elle

(*) L^à. le 24 Janvier 1755. Jour de Naissance du Roi.
Mém. de l'Acad. Tom. XI.

qu'elle l'étoit, quand nous étions enlévelis dans la plus grande barbarie. Les considérations que je présente sur ce sujet, devroient peut-être paroître sous une forme différente ; faites il y a déjà plusieurs années, & dirigées vers un point de vûe fixe & déterminé, elles ne furent pas destinées pour un Discours Académique. Sollicité de valoir l'éloignement que j'ay toujours eu, & qu'on ne peut avoir assez, de faire imprimer, & de les donner à l'Académie, à laquelle appartiennent mes foibles talens, si des efforts continuels pour m'instruire, & pour être utile à ma Patrie & aux hommes, méritent ce nom ; il m'a paru que je devois les laisser telles qu'elles ont été faites pour le bien de ma Patrie, afin d'exciter mes Compatriotes à s'étendre au dehors pour s'enrichir par les connoissances & les productions précieuses des parties inconnues de notre Globe ; pour lier, si j'ose le dire, de plus en plus les habitans, qui quoique frères se méconnoissent, parce qu'ils ne connoissent pas leur intérêt commun ; enfin telles que l'envie de contribuer à l'accroissement des Sciences & au bonheur des hommes en général m'en a dictées, & que j'ai eu l'honneur de les présenter au Roi, qui dans son Cabinet pèse & mesure ce Globe avec autant de profondeur que *Newton*, mais avec des vûes plus grandes, plus élevées, & plus vastes, pour le bonheur de ses habitans ; qui encourage & protège tous ceux qui proposent des idées qui tendent à ce but, qui ne demande d'autre service, que d'employer ses talens & ses travaux pour le bien des hommes, & les récompense comme les Rois ordinaires récompensent ceux qui servent leurs passions. Heureuse situation que la nôtre, Messieurs, de jouir de ce plaisir si pur, que l'on goûte à servir les hommes, & du bonheur de lui plaire ! Que ce jour que nous célébrons aujourd'hui, ce jour à qui nous devons le plus grand des Prussiens, nous rappelle tout notre bonheur ! Qu'il nous rappelle toute l'étendue des devoirs que nous impose la gloire de notre Patrie commune ; d'une Nation de laquelle les Prussiens, j'ose le dire, sont une partie distinguée : Nation, à laquelle le genre humain doit presque toutes les grandes découvertes : le véritable Système de l'Univers ; la connoissance des Loix du mouvement des Corps céles-

celestes, que *Kapler* trouva ; & dont il devina la cause que *Newton* calculée avec tant de gloire ; celle de la nature de l'air & de plusieurs propriétés des Corps en général par la Machine pneumatique ; qui partage la découverte de l'analyse de l'infini avec les Anglois, dans le grand homme fondateur de notre Académie, & Auteur de ce Système merveilleux de conjectures sublimes & heureuses sur la nature, l'ordre, l'harmonie, le but & la chaîne des Êtres de l'Univers, qui prouvent la sublimité de l'esprit humain, les efforts & son insuffisance pour sortir des bornes étroites dans lesquelles sont renfermées ses connoissances, la certitude & l'évidence : Nation qui peut prendre part par le Chevalier *Beheim* à la découverte du nouveau Monde ; à laquelle on doit l'Imprimerie, la Gravure, la Chymie, la Science de suivre la Nature, & de la décomposer, la Poudre, le Phosphore, une Porcelaine plus belle que celle de la Chine, qui a dérobé à la Nature le secret avec lequel elle forme les métaux dans les entrailles de la Terre, & l'art de donner au Cristal artificiel toutes les couleurs dont elle embellit les Pierres précieuses ; qui a surpris ce ressort caché par lequel la Nature paroît vivifier les Corps organisés, l'irritabilité, ressort qui avec celui de la sensibilité paroissent être les principes matériels du mécanisme merveilleux de la Machine humaine, & de celle des animaux ; à qui une partie du genre humain devra sa vie, & toute l'Europe la sûreté des richesses & des besoins qu'elle porte & cherche dans les différentes parties de notre Globe, par la précision avec laquelle l'homme célèbre, qui fait l'ornement de notre Académie, & que je nommerois s'il n'étoit pas présent (*), a fixé l'art le plus sublime & le plus compliqué, l'Architecture Navale qui n'étoit qu'une Pratique aveugle (**), par les Tables exactes de la Lune, l'instrument admirable, qui laisse observer en mer avec la même précision qu'à terre la distance des Astres, & les Lunettes parfaites qu'elle

A 2

(*) *M. Euler.*

(**) *M. Bradley* a vérifié par plus de 300 Observations la justesse admirable des Tables de la Lune que *M. Meier* a présentées à la Société de Londres, avec le bel instrument pour observer sur mer la distance des Astres à la Lune.



qu'elle offre au Navigateur ; secours qui le mettront en état, quand perdu dans l'immensité de l'Océan il paroît abandonné sans ressource à la fureur des flots, de diriger avec une grande certitude sa route sur les flambeaux sans nombre avec lesquels de Ciel éclairoit en vain jusqu'à présent son voyage.

Après avoir considéré notre Patrie comme la Mère des Sciences & des Arts, vous n'exigez pas que je m'étende sur son mérite proprement littéraire. Des Sçavans du premier ordre, & des Ouvrages admirables dans tous les genres, s'offrent en foule ; & on nous accuse peut être avec raison d'avoir de l'Erudition à l'excès, & d'en faire un trop fastueux étalage. Je ne m'arrête pas à ces Talens ingénieux, que la France nous a fait connoître sous le nom de Bel-esprit, & nous refuse ; ce luxe d'esprit & des Sciences, des Lettres & des Arts, qui en sont l'objet ou devoient l'être, qui comme le luxe du Riche imbécille, ne cherche qu'à donner l'éclat d'une fausse grandeur, du faste & de l'enflure aux petites choses, parce qu'il ne connoît pas le vrai, le beau, la véritable grandeur, & le juste emploi de ses richesses. La raison, le vrai Genie, l'Âme douée de toutes les facultés à un degré égal de perfection, ne sauroit se livrer avec excès à des Talens frivoles, qui n'occupent qu'une petite imagination, ne se proposent que d'amuser en voltigeant sur la superficie des choses, de flatter les passions communes, retrécissent l'âme, détournent du vrai, & considèrent les êtres sous tous les rapports, excepté sous celui qui les fait connoître, celui des causes & des effets, de l'ordre d'existence, que nous remarquons. *Platon*, qui dans *Socrate* avoit vû condamner à la mort & proscrire la Raison, par un Peuple livré à cet égarement, à ce délire d'esprit, crût qu'il falloit exclure les Poètes de sa République parfaite, c'est à dire, de celle d'Athènes corrigée de ses abus & de ses défauts. Il les auroit vû d'un œil tranquille dans notre Patrie, dans une Nation où il n'est pas rare de trouver de ces hommes qui, Philosophes éclairés autant que Citoyens généreux de l'humanité & vrais Héros, ont osé concevoir & tenter des entreprises, dont l'exécution paroît aux
Ames,

Ames vulgaires n'être réservées qu'au pouvoir des Princes & des Peuples. Quelle foule de grands hommes & de belles actions se présentent à votre esprit. Je me contente de vous rappeler ce projet si beau, si utile, & si nécessaire pour l'Astronomie & la Navigation, de déterminer la Parallaxe de la Lune, que la France vient de faire exécuter, parce qu'il nous regarde de plus près & notre Académie. M. de Krosick le tenta icy au commencement de ce Siècle (*); il envoya M. Kolbe au Cap de Bonne Espérance, pour faire les Observations correspondantes avec lui. O vous, Juge éclairé de cette grande Famille du Genre Humain ! immortel *Montesquieu* ! daignez me prêter votre Genie pour mettre dans tout son jour le caractère de ce Peuple dont on n'a qu'à comparer la conduite pour le maintien de sa constitution, de sa liberté, & de la tranquillité du Culte religieux, avec celle des autres Nations d'Europe, pour se convaincre, que la raison, cette faculté ou force de l'ame, d'être la maîtresse d'elle-même, de régler, de diriger ses opérations, & de les entretenir dans un juste équilibre ; pour voir le vrai, & pour apprécier & conduire avec sagesse la vie humaine, le caractérise, & forme dans lui ce caractère moral & philosophique qui tient un juste milieu entre celui des autres Nations d'Europe, & qui étoit nécessaire pour maintenir pendant 20 ou 30 Siècles une liberté sans époque, & le Gouvernement le plus sage & le plus singulier, que les Grecs avoient tenté vainement dans leurs Amphictions ; Peuple auquel l'Angleterre doit sa constitution, sa sagesse, son bonheur, & l'Europe la douceur de ses mœurs & de ses Monarchies ; qui a brisé les chaînes avec lesquelles les Tirans de l'ancienne & de la nouvelle Rome tenoient dans l'esclavage une grande partie de notre Globe, & qui en donnant des Rois presque à tous les Peuples d'Europe, pourroit être destiné à produire les hommes qui doivent instruire, éclairer, & gouverner le genre humain.

Je reviens à mon sujet, si c'est s'en écarter que de sentir le bonheur de vivre sous **FRÉDÉRIC**, de prévoir celui qui nous at-

A 3

tend,

(*) En 1705.

tend, & de nous rappeler ce que nos Pères ont fait pour la gloire & la félicité de notre Patrie & celle du Genre humain, pour nous faire souvenir de ce qui nous reste à faire. Après que les Arts & les Sciences sont établies dans un Pais ; qu'il est peuplé au point, qu'il ne reste plus de terres en friche ; que par l'application à la culture il produit tout ce à quoi son terroir & son climat le rendent propre ; que par son industrie, en travaillant les matières crûes étrangères qu'il ne produit pas, il pourvoit à ses autres besoins ; il lui est nécessaire pour s'enrichir & pour monter au plus haut point de puissance, de richesses, & de félicité, de se débarrasser du superflu de ses productions & de son industrie d'établir son Commerce dans des Pais qui peuvent en avoir besoin, & de suppléer aux choses qui lui manquent, par l'établissement des Colonies qui les produisent, & assurent une consommation sûre de ses propres productions. C'est en ouvrant la communication & étendant le Commerce dans les autres parties de notre Globe, riches en or, argent, & choses précieuses, que nos Climats ne produisent pas, & pauvres par leur barbarie & le manque de connoissances & d'industrie, que les Puissances maritimes d'Europe sont parvenues au point de richesses & de grandeur où nous les voyons. Personne n'ignore le changement qu'a produit en Europe la découverte des deux Nouveaux Mondes ; elle a changé entièrement de face ; la Politique & les mœurs ne se ressembloit plus. Les choses nouvelles qu'on vit, démontrèrent qu'il falloit voir pour connoître ; des connoissances plus approfondies & plus justes, l'esprit philosophique, une nouvelle Philosophie, les lumières, les Sciences, les Arts, une communication heureuse, une correspondance perpétuelle & facile entre les différentes parties, & l'abondance, ont succédé à la barbarie, à l'ignorance, aux ténèbres, & au manque des choses les plus nécessaires pour la vie, depuis qu'elle a établi son Commerce & ses Colonies dans les Parties de notre Globe auparavant inconnues, qui s'enrichissent sans cesse de connoissances nouvelles, & des productions précieuses des autres Climats.

Henry,

❁ ? ❁

Henry, Prince de Portugal, & *Vasco de Gama*, donnerent l'Afrique & les Indes Orientales aux Portugais. *Colomb*, après avoir offert l'Amérique à sa Patrie, aux Anglois, François, & Portugais, força les Espagnols par plusieurs années de sollicitations de l'accepter ; & le Pape *Alexandre VI.* partagea généreusement notre Globe, toutes les découvertes faites & à faire, entre ces deux Nations. Les Anglois, François, & Hollandois, eurent peu d'égard à cet impertinent partage ; profitèrent des lumières des grands hommes, qui avoient fait les premières découvertes, montrèrent combien étoit ridicule la prétention de ces deux Nations, de tenir sous leur pouvoir les trois quarts de notre Globe, & firent tous ces établissemens en Amérique, en Afrique, & aux Indes Orientales, qui ont rendu leur Marine aussi puissante, & leur commerce aussi étendu, qu'ils le sont de nos jours.

L'Electeur *Frédéric Guillaume* apprit le premier aux Prussiens les principes desquels dépend la puissance & la grandeur des Peuples, & que le Règne glorieux sous lequel nous avons le bonheur de vivre, développe dans leur plus grande étendue. Qu'on me permette de retracer en peu de mots le caractère du Règne de ce Grand homme, & la situation du Brandebourg avant lui. Elevé en Hollande avec des hommes libres, loin de la flatterie de la Cour, les Héros d'Orange formerent son Ame héroïque, & instruit par les études les plus profondes & l'exemple de cette République, qui venoit de faire reconnoître par l'Espagne, & assurer par toute l'Europe, sa liberté, sa gloire, & sa grandeur ; il apprit dès sa jeunesse que la puissance & la félicité d'un Peuple, sous quelque forme de Gouvernement qu'il vive, sont le résultat d'une protection éclairée de tous les Ordres de la Société, que le Legislatteur dirige vers le bien général, & protège d'autant plus qu'ils contribuent au bonheur du Tout ; très différent de cet éclat passager d'un Gouvernement, qui éblouit par quelque faillie monstrueuse, & cache sa véritable misère en accélérant sa chute. L'Etat dont il reçut le Gouvernement, étoit

étoit une Machine sans mouvement, dont les ressorts les plus essentiels étoient détruits ou manquoient ; son Génie créateur la disposa pour le mouvement le plus heureux. Les Vénitiens & les Genoïs étoient en possession du Commerce que l'Allemagne fit avant le XVI^{ème} Siècle par leur moyen, pour obtenir les épiceries & les productions précieuses des Climats plus heureux que les siens ; & les Villes Anséatiques faisoient celui de ses parties Septentrionales & des Pais du Nord ; leur commerce les rendit formidables aux Danois, Suédois, & aux Princes dans les Etats desquels elles étoient situées, & les Manufactures d'étoffes de laine étoient florissantes dans le Brandebourg au point qu'elles employoient les laines d'Espagne & d'Angleterre. La barbarie & la superstition dans lesquelles l'Europe étoit plongée, se dissipèrent tout d'un coup au XVI^{ème} Siècle. La découverte de l'Imprimerie lui donna l'empire des Sciences, & celle de la Boussole celui des Mers, & lui ouvrit la communication avec les Parties de notre Globe auparavant inconnues. La découverte des deux Indes changea le cours du Commerce, affaiblit & détruisit celui de Venise, & de la Ligue Anséatique ; Et la Reine *Elisabeth*, le Modèle des Rois, l'ornement du Throne & de son Sexe, comme cette Reine l'objet de l'admiration & de l'affection de tous les Prussiens, que j'ai le bonheur de servir, à qui nous devons FRÉDÉRIC ; *Elisabeth*, dis-je, dont le Génie s'étendit à tout, & rapporta tout au bonheur de son Peuple, profita de la révolution, que la cruauté des Espagnols produisit dans les Pais-Bas, pour établir la supériorité des Manufactures d'Angleterre qui firent tomber les nôtres. Les seules Villes de Hambourg & de Breme se soutinrent par leur situation avantageuse, & restèrent en possession du Commerce que font dans l'Océan toutes les Provinces que l'Elbe, le Weser, & d'autres Rivières navigables traversent. Elles furent l'entrepôt du Commerce d'Allemagne, & des Puissances maritimes, dont elles devinrent les Commissionnaires, ne pouvant pas donner la protection nécessaire à leurs Vaisseaux pour naviger dans les Mers d'Espagne & la Méditerranée, ni se soutenir contre la jalousie des Puissances maritimes, pour faire com-

comme elles des établissemens dans les autres parties de notre Globe. L'Allemagne, baignée par l'Océan, la Méditerranée, & la Mer Baltique, traversée par de grandes Rivières, mais défolée par la guerre de 30 ans, & divisée par cent intérêts différens, ne sortit pas de chez elle, pour prendre part aux grandes entreprises des Puissances Maritimes, & ne fit aucun progrès dans le Commerce extérieur, qu'elle laissa entre les mains des Hollandois, des Anglois, & d'autres Puissances, qui furent assez éclairées pour se l'approprier.

L'Electeur *Frédéric Guillaume*, surnommé le Grand par son Peuple, dans un tems où la liberté & la franchise allemande ne s'étoient point encore familiarisées avec la servitude & la flatterie étrangère ; Génie aussi vaste, étendu, & élevé, que l'Etat que la naissance lui avoit donné, étoit petit & misérable ; parvint au Trône au milieu des troubles & des horreurs d'une guerre qui ravagea toute l'Allemagne. Semblable au Soleil, qui, après avoir dissipé d'épais & sombres nuages, dont les foudres terribles menaçoient d'ébranler la Terre dans ses fondemens, parait, rétablit le calme, ranime la Nature, & rassure les pauvres humains. Tel fut-il à l'âge de 20 ans pour son Peuple, ou plutôt pour les tristes restes & débris d'un Peuple affligé & défolé par des calamités sans nombre, qui avoient fait un desert du Pais. Il le délivra du joug des Ministres de l'Empereur, & des Généraux Suédois, sous lequel il gémissoit, lui rendit la paix, & conquit des Provinces plus vastes & plus belles, que l'héritage qu'il avoit reçu des ses Ancêtres avec une Armée formée par lui-même : (tige d'où sort ce Peuple de Héros invincibles sous *FRÉDÉRIC*,) qui combattoit toujours sous ses ordres, & jamais que pour vaincre. Il eut dit à *Turenne* ce qu'*Hannibal* dit à *Scipion*. Porté toujours au bien & à la véritable grandeur, il s'attacha dès le commencement de son règne à réformer les abus & les désordres de la guerre de 30 ans, par le rétablissement du crédit de l'Etat, & de l'autorité des Tribunaux, que la sagesse de ses Ancêtres & de la Nation avoit établis ; mit un ordre admirable dans les

10

antités, dans la perception & la dépense des revenus de l'Etat, su-
 vant par le rétablissement des anciens Cadastres, & les droits mis avec
 sagesse sur la consommation, auxquels il fit consentir les Peuples,
 que par une répartition sage & une destination sûre des fonds ; &
 repeupla les Etats par des Colonies étrangères. Frappé de la situa-
 tion heureuse de son Pais, traversé par de grandes Rivières, à por-
 tée de l'Océan, & baigné par la Mer Baltique par une étendue de
 Côtes considérable, qui le rendoient propre au Commerce le plus
 étendu, à recevoir les Productions de tous les différens Climats,
 qu'il pouvoit verser dans ses vastes Pais qu'il séparoit de la Mer, &
 approprier leurs productions, pour les répandre en Europe &
 dans les autres parties de notre Globe, il excita son Peuple à la cul-
 ture des Terres, à l'industrie, aux Arts, & au Commerce ; sources
 de bonheur, de puissance, & de richesses, que la force & la vio-
 lence font rarir ; mais qu'il ouvrit par la sûreté, la liberté, l'abon-
 dance des denrées nécessaires pour la vie, l'émulation, & tous les
 encouragemens possibles, qui devoient produire des ouvrages dont
 la perfection & le moindre prix devoit l'emporter sur toutes les
 Nations d'Europe : Lia ses Ports avec celui d'Emden, qui n'étoit
 pas à lui, mais sur lequel il acquit des droits ; ouvrit la communi-
 cation de l'Oder avec l'Océan ; porta sa vue sur toute la surface de
 notre Globe, & conçut l'idée d'établir une Marine, d'assurer la
 Navigation des Mers d'Europe par des traités avec les Corsaires
 d'Afrique, & de faire des établissemens aux Indes Orientales, en
 Afrique ; & dans une des Isles de l'Amérique. Nos Vaisseaux de-
 voient fournir au Pais les Marchandises du Levant & des Indes
 Orientales ; troquer en Afrique nos productions & notre industrie
 contre de la Poudre d'or, de l'ivoire, des Gommés, & des Né-
 gres, transporter ces Nègres avec nos productions en Amérique,
 & revenir en Europe avec la Poudre d'or de la Guinée, avec l'or
 & l'argent du Mexique & du Pérou, & toutes les riches produc-
 tions de ces deux Continens. Un Règne assez long dans le cours
 ordinaire, mais trop court pour le bonheur de son Peuple, ne lui

permet pas d'achever tous ces beaux Projets. Une partie de ces vœux fut abandonnée sous les Règnes suivans, & les Hollandais profitèrent de l'occasion, & achetèrent, ou reçurent plutôt en présent, les établissemens considérables qu'on avoit faits en Afrique, pour donner à la Prusse à jamais, s'il étoit possible, une exclusion entière du Commerce maritime & des grandes entreprises. J'eusse pu me dispenser de vous rappeler par ces foibles traits, le Règne, le Caractère, & la Mémoire de ce Grand homme ; si dans le tems que j'osois les tracer pour moi, j'avois pu prévoir, que l'héritier de son Trône, de son Génie, & de ses Vertus, seroit son Historien, & le peindroit du pinceau le plus sublime, ou plutôt se peindroit lui-même.

Les Puissances maritimes en possession de Pais immenses, dans le cas de celui, qui, les deux mains pleines d'or, vendroit en pressure, & seroit obligé de jeter ce qu'il tient, occupées à affermir les établissemens qu'elles ont faits, & préférant avec raison l'utilité de faire valoir les découvertes faites, à la gloire d'en faire de nouvelles ; ne sont attentives, qu'à empêcher que les autres Puissances d'Europe ne s'établissent en Afrique, ou aux Indes Orientales, & en Amérique, ou en poussant les découvertes plus loin ne fassent des établissemens équivalens. Leur jalousie a éteint cette ardeur, qui s'étoit répandue dans toute l'Europe, de faire de nouvelles découvertes, & d'achever la connoissance de notre Globe, dont, malgré les progrès qu'ont fait les Sciences, la Navigation, & le Commerce, nous connoissons à peine la moitié.

Si nous n'est pas permis de nous remettre dans la route que le Grand Electeur nous a tracée, le Règne de Frédéric ouvre des routes nouvelles : des acquisitions heureuses de Provinces maritimes faites depuis ce tems, & d'autres avantages dont ce Grand homme étoit privé, offrent les plus grandes facilités, & promettent des succès infailibles. Si la jalousie des Puissances maritimes ne per-



met plus de faire des établissemens dans les vastes Païs qu'ils se sont appropriés, notre Globe offre des découvertes aussi belles, & les mêmes avantages qu'elles ont trouvés.

Il n'est pas de mon sujet de m'étendre ici sur ce qui nous manque encore de la connoissance de notre Hémisphère Septentrional. Nous avons l'obligation au Capitaine *Behring*, d'être éclaircis sur un point important ; le passage entre l'Asie & l'Amérique, ou la communication de la Mer du Nord avec l'Océan pacifique, n'est plus un problème, & donne la plus grande probabilité pour le passage par le Pole, plus glorieux pour l'Alcide nouveau qui le tentera, que tous les voyages que la soif des richesses a fait faire depuis celui des Argonautes jusqu'à nos jours, & non moins intéressant pour le genre humain ; qu'on me pardonne les regrets que je ne saurois refuser à l'homme célèbre, à qui nous devons cette découverte. Le Czar *Pierre*, qui eut été l'ornement de l'espèce humaine, s'il avoit su réprimer en lui-même cette férocité qu'il vouloit dompter dans sa Nation ; & connoître les charmes des vertus ; de l'humanité, & de la douceur ; qui eut été mis au rang des *Orphées* & des *Amphions*, si comme eux par des Chants doux & harmonieux, il eut éclairé, adouci, & policé son Peuple, l'en chargea peu de jours avant sa mort ; il surmonta toutes les difficultés, traversa les deserts immenses de la Sibérie & de la Tartarie, se transporta à l'extrémité Orientale de l'Asie avec les matériaux nécessaires pour la construction de deux Vaisseaux ; fit le tour du Nord-Est de l'Asie par une Mer libre, & après être revenu à *Kamtchatka* pour réparer les Vaisseaux fracassés par les orages, il se remit en mer, pour achever ses belles recherches par la connoissance exacte du Nord-Ouest de l'Amérique, dont il avoit reconnu le peu d'éloignement ; des tempêtes horribles le rejetterent dans le port duquel il étoit parti, & hors d'état de poursuivre ses recherches, il revint cinq ans après son départ à *Petersbourg*. La Cour de Russie ayant résolu dix ans après, sur de nouvelles sollicitations, d'achever cette belle entreprise, il retour-

retourna accompagné de Messieurs *Spanberg*, de l'Isle; & *Tschirikoff*,
 Lieutenant de la première expédition, qui se propoient de recon-
 noître les autres parties inconnues de la Mer pacifique Septentrio-
 nale, à *Kamtchatka*; connoissant & bravant les dangers des Mers
 orageuses, qu'il se propoisoit de parcourir; il partit du Port d'*Avat-
 cha*, mais son courage & son habileté furent forcés de céder aux
 tempêtes horribles qui l'assaillirent; il fit naufrage dans une Isle dé-
 serte, où dénué de tout secours il vit périr la plus grande partie de
 son équipage, & termina lui même sa glorieuse vie. Une recon-
 noissance barbare a cru faire assez pour la mémoire, en donnant son
 nom à cette Isle; la pitié & la compassion, sentimens gravés par la
 Nature dans le fond de notre cœur, agissent de même sur tous les
 hommes; mais la récompense des vertus & des talens suppose une
 ame éclairée, douée de talens & de vertus elle-même. Les Nations
 de l'Europe, capables d'apprécier les lumières, les grandes vues, le
 courage, & les actions belles & généreuses, rendront plus de jus-
 tice à ses glorieux travaux: le nom de *Behring* sera à côté de celui
 de *Magellan* & de *le Maire*. C'est lui, & Messieurs de l'Isle, dont
 le mérite pour la Géographie & la connoissance du Globe est con-
 nu à tous les gens de Lettres, qui nous ont fait connoître les bor-
 nes de l'Asie, beaucoup plus avancées vers l'Orient qu'on ne cro-
 yoit; vaste Continent habité par cent Peuples divers très différents de
 caractère, de mœurs, & de figure, qui se vantent tous de la plus
 haute antiquité; que nous ne connoissons que très superficiellement,
 & dont l'intérieur, duquel sont sortis les Conquérans de tous ces
 vastes Empires, de la Chine qui a toujours son soumettre les farou-
 ches vainqueurs à sa sagesse, de l'Indostan, de la Perse, des Sarré-
 fines, & de l'Empire Grec, est presque absolument inconnu. Ses Isles
 ne sont connues qu'en partie, & par des rapports vagues des Voya-
 geurs; à qui l'avidité ou la nécessité fait quitter l'Europe, très peu
 capables de nous instruire, parce qu'ils ne le font sur rien, qui ne
 nous ait les choses les plus singulières, tant à l'égard de leurs pré-
 jugés, que de leurs habitudes variées à l'infini dans des hommes
 blancs,



blancs, jaunes, vers, noirs, à longs cheveux, à laine frisée, velus, à queue, *horangs outangs*, ou habitans des bois, sur lesquels il faut suspendre notre jugement, jusqu'à ce que l'œil du Sage, de l'homme capable d'observer, les ait vérifiées, & que les *Solons*, les *Pythagores*, & les *Platons*, parcourent le Globe pour le faire connoître à ses habitans, & leur apprendre à se connoître eux-mêmes. L'Océan pacifique Septentrional en contient, dans ce vaste espace entre l'Amérique & la Chine, qui sont entièrement inconnues. Celles du Japon renferment le Peuple & l'Empire le plus singulier, qu'on ne connoît que fort imparfaitement, & qui croit de son intérêt de rester inconnu aux hommes, & de ne pas les connoître. La Hollande a arraché à l'Espagne avec sa liberté ces Isles dont les richesses sont inépuisables, qui produisent les aromates ; & a fondé cette vaste domination, & cette Ville superbe, qui fait l'étonnement de l'Orient, où le Gouverneur d'une Compagnie qu'elle a autorisée, décide du sort de ses Rois despotes, & de leurs malheureux Esclaves ; & qui devoit lui servir d'azile, si l'Europe effrayée, & en pleurs, n'étoit pas venue à son secours, quand *Louis XIV.* la menaçant de ses chaînes voulut la forcer de quitter nos climats ingrats, ces Marais, ces fanges tirées du sein de la Mer, converties dans des Campagnes fertiles & riantes, entourées de Murs d'airain qui se jouent de la fureur des flots, & couvertes de Villes superbes, & d'un Peuple innombrable ; Monumens éternels de la sagesse & de la liberté, qui unissoient aux vertus austères, & à la simplicité de l'ancienne Rome, l'opulence, le commerce, & les richesses des Phéniciens & de Carthage. La possession de ces Isles fait aujourd'hui le soutien de la grandeur chancelante.

L'Afrique, brûlée par l'ardeur du Soleil, & par les Vents chargés du feu des vastes plaines de l'Asie, que l'ignorance de l'orgueilleuse Rome, qui donnoit au Monde les bornes de son Empire, croyoit presque inhabitable ; mais que l'Histoire ancienne nous fait connoître comme une des Parties de notre Globe habitée la première par

par des Nations policées, puissantes, & nombreuses, remplie de Villes superbes, dont les ruines merveilleuses de l'ancienne Egypte seront des preuves éternelles, & nous rappelleront toujours que l'Europe lui doit ses connoissances, sa sagesse, ses premiers Législateurs, & ses premiers Philosophes ; habitée aujourd'hui par des Peuples variés à l'infini par la figure, la couleur, & tout ce qui peut caractériser l'homme, depuis l'Européen & le Musulman qui se sont rendus maîtres de la plus grande partie de ses côtes, jusqu'au malheureux habitant, mangé s'il faut le croire par l'infécte dont il se nourrit, au Nègre blanc (*), Peuple s'il existe de malades, au Caffre hideux, & aux *Beggos*, *Mandrits*, *Quivos Morros*, *Pongos*, *Engolos*, qui demeurent dans les bois ; & font douter si l'espèce humaine n'est susceptible, outre la variation de la figure, de gradation dans son caractère essentiel, la faculté de se perfectionner, ou plutôt de sentir son imperfection, n'est pas aussi variée que la plupart des espèces du règne animal le sont, & feront connoître la chaîne de l'espèce animale, dont l'homme & le polype paroissent être les deux chaînons, qui la font tenir à d'autres ordres d'Êtres ; ou prouveront dans des Êtres, que l'ignorance des Anciens se contenoit de nommer des Monstres, & que la nôtre prend pour des Animaux anthropomorphes, l'influence du Climat, des aliments, de la façon de vivre, des mêmes causes qui agissent sur une suite de générations, & la différence de l'homme sauvage dans l'état de la première nature avec l'homme développé, policé, & perfectionné par tous les secours de l'éducation & de la Société. Ce vaste Continent méconnu, tombé dans l'oubli, & regardé aujourd'hui comme un Monde nouveau, pro-

Quoiqu'en disent quelques Naturalistes & Voyageurs, il ne paroît pas qu'il y ait un peuple de Nègres blancs ; il ne s'en trouve que des individus, & cette blancheur de Nègre accompagnée d'une grande foiblesse des yeux paroît être une maladie, à laquelle en général les habitants de la Zone torride sont sujets. Les *Chackrelas*, ou *Cakerlacks*, des Isles & des Indes Orientales, & les Blancs de l'Isthme de *Darien*, dont *Wasser* fait mention, n'en disent presque pas douter.

promet les choses les plus singulières aux Philosophes, & montre à la Politique dans ses poudres d'Or, & les productions précieuses de ses côtes, ce qu'il renferme dans son intérieur.

Nous ne connoissons pas mieux la vaste Amérique, qui s'étend d'un Pole à l'autre, & paroît renfermer dans ses extrémités, dans l'*Esquimaux* & le *Cochin*, les extrêmes de la taille de l'espèce humaine ; Continent que la Nature paroît avoir formé exprès pour le combler de tous les avantages, qu'elle n'a accordé qu'avec économie & en partie aux autres Continents, d'une fertilité admirable, & d'une variété étonnante dans ses productions, dans lequel l'ardeur du Soleil, tempérée par les vents frais de l'Océan Atlantique, & les glaces & les neiges éternelles qui couvrent les cimes orgueilleuses de ses Cordelières, ne fait que rougir l'Américain, quand elle noircit l'Africain dans les mêmes Climats. Terre qui paroît la plus nouvelle, quand on considère ses habitants, & la plus ancienne de notre Globe par l'élévation de son sol, & la hauteur extrême de ses andes, qui la traversent d'un bout à l'autre ; descendent vers les rivages de l'Océan pacifique pour former ces plaines admirables respectées de la foudre & du tonnerre, & couvertes toujours d'un nuage léger comme d'une gaze, qui les garentir de l'ardeur du Soleil, & les fait jouir d'un Printems éternel ; que l'Espagnol a arrosé du sang du malheureux Péruvien, pleurant dans le plus dur esclavage la destruction barbare de ses riches merveilles & de la Monarchie des Enfants du Soleil, qui gouvernoient un Peuple innombrable, docile, simple, & heureux par le respect religieux pour ses Maîtres, dans lesquels il adoroit ses Dieux, par l'ordre, l'unité & l'harmonie de la Monarchie, & le désintéressement, la générosité, & les autres vertus républicaines ; Rochers énormes qui paroissent soutenir la voûte celeste ; élèvent dans les Régions supérieures de l'atmosphère, à presque une lieue (*) au dessus du niveau

(*) Quito est à 1500 Toises au dessus du niveau de la Mer, & le Mercure qui se

veau de la Mer, ces vallées délicieuses, qui jouissent dans la Zone torride des productions de tous les climats, & de l'air le plus pur, le plus doux, & le plus tempéré ; & s'abaissent encore vers l'Océan pour former ces Terres riches & fertiles où l'indomtable Chilien, qu'on croiroit être le frère de ces fiers Germains, que Tacite a éternisés, & qui méritoient de l'être, refuse le joug de l'Espagnol, & menace de venger l'Amérique. Chaîne de Montagnes gigantesques, entassées par les Titans pour escalader les Cieux, dont la masse énorme & disproportionnée avec celle du Globe, dérange les Loix que les forces centrales dictent à la matière, & qui sont comme le Laboratoire, dans lequel la Nature travaille continuellement à la production de ces richesses qui ont coûté si cher à ses habitans, & feront rougir éternellement l'Europe de sa cruauté & de son avarice. Nous ne connoissons que les côtes de cet immense Continent, que l'Indien a abandonné pour se retirer dans l'intérieur des Terres ; il a conservé la liberté dans la partie méridionale, les Terres Magellaniques, parce que la farouche Patagon n'offre rien à notre avidité, & que *Philippeville*, que l'orgueil ignorant de *Philippe II.* fonda, pour le subjuguier & fermer le chemin de l'Océan pacifique à toute l'Europe, fut aussitôt détruite que fondée. Il a cédé le riche Brésil au Portugais, qui l'a souillé par des flots d'un sang innocent, & la destruction des *Topinambus* & des *Tapuias*, Peuples nombreux, anthropophages, mais innocents & doux, qui le recevoient avec amitié ; & il a soumis dans le *Paraguay* la haine à l'habile Jésuite, qui a su adoucir sa férocité par la Religion, l'établissement de l'agriculture, des Arts, & de cette forme de Gouvernement dont le Pérou lui offroit les effets merveilleux, la plus propre peut-être à être reçue par l'homme simple & innocent, qui sort de l'état de la première

natu-

se soutient dans le Barometre à 28 pouces 1 ligne au bord de la Mer, y est à 30 pouces 1 ligne. Le *Chimborazo*, Montagne peut-être la plus haute de notre Globe est à 3217 Toises au dessus de la Mer. Sa partie couverte de neige a plus de 300 Toises.

nature. Un des Sages que la France envoya au Pérou pour mesurer le Globe & déterminer sa figure, nous a fait connoître ces vastes deserts, que parcourt le fleuve des Amazones. Rivière immense, la première de notre Terre, par l'étendue de son cours, la largeur de son lit, & la quantité de ses eaux, qui ressemble à son embouchure à une Mer d'eau douce, qui se répand dans l'Océan pour dissoudre ses sels, & adoucir son amertume. L'Amérique Septentrionale, occupée par les vastes dominations des Espagnols, des François, des Anglois, & les Missions des Jesuites dans la Californie, renferme dans sa partie Occidentale, très peu connue des Nations beaucoup plus policées, (Colonies peut-être Japonaises ou Chinoises,) que le Huron & l'Iroquois qu'on a trouvé sur ces côtes Orientales; elle s'étend sûrement beaucoup plus vers l'Ouest que les Géographes ne le marquent, & cette considération seule devrait faire renoncer aux recherches du Passage par le Nord-Ouest dans l'Océan pacifique, qui ne prouvent que l'obstination, ou l'ardeur avec laquelle un Peuple profond & philosophe tâche de surmonter les plus grandes difficultés, & sacrifie tout à une entière certitude, & à l'évidence.

L'Hémisphère méridional ne nous est connu qu'autant qu'il se trouve lié immédiatement avec l'Hémisphère Septentrional, & que l'avidité ou la nécessité obligent le Navigateur, qui fréquente les parties connues de notre Globe, d'y passer. Nous n'en connoissons avec précision que les côtes des parties méridionales de l'Afrique & de l'Amérique, & quelques Isles; le reste ne nous est connu que par des Caps & des côtes vues, & des découvertes qu'on n'a pas suivies. Des particuliers ont fait des tentatives, mais leur zèle impuissant & dépourvu de moyens, pour conduire des entreprises de cette nature à leur perfection, n'a eu que des demi-succès, & leurs desseins sont morts avec eux; mais ces tentatives, toutes infructueuses qu'elles ont été pour leurs Auteurs, sont d'une grande importance pour les Peuples d'Europe, qui étant exclus par les Puissances

ces maritimes de la possession de l'Amérique, de l'Afrique, & des Indes Orientales ; voudroient faire des établissemens équivalens, & achever glorieusement la découverte de notre Globe. Toutes ces recherches faites dans les différentes parties de l'Océan, de l'Hémisphère meridional, donnent des vues sûres & précises, en sauvant le risque de chercher des Terres où il n'y en a pas. Il n'est plus question de les trouver & de vérifier leur existence, il s'agit de les reconnoître & de les occuper ; & le haut degré de perfection auquel sont élevées la connoissance géographique & physique de notre Globe, l'Astronomie & la Navigation, procurent des moyens & des facilités, que ceux qui nous ont précédés, n'ont pas eu. On peut déterminer avec la plus grande précision la situation & l'étendue de ces terres, en combinant & liant toutes les différentes Navigations, qui ont été faites depuis deux cent cinquante ans, par *Americ Vesputce*, *Saavedra*, *Mendagna*, *Gallego*, *Quiros*, *Drack*, le *Maire*, *Tasman*, *Dauid* ; plusieurs Vaisseaux de la Compagnie des Indes Orientales, de Hollande, *Halley*, *Dampiere*, différents Vaisseaux Malouins, qui ont fait le Commerce de la Mer du Sud pendant la guerre de Succession, un Brigantin Espagnol poussé à l'Ouest du Chili dans la Mer du Sud en 1714. trois Vaisseaux équipés en 1721. par la Compagnie des Indes Occidentales de Hollande pour la découverte des Terres Australes, & les deux Vaisseaux envoyés en 1738. par la Compagnie des Indes de France dans l'Océan Atlantique ; en liant, dis-je, toutes ces Navigations, on peut démontrer avec toute l'évidence possible, que l'Océan de l'Hémisphère meridional, outre des Isles considérables, renferme deux grands Continents. Le premier paroît entourer tout le Pole Antartique, & ne pas s'étendre beaucoup au delà du Cercle Polaire, excepté dans la Mer du Sud, où il s'avance par une étendue de 12 à 1500 lieues de côtes vers le Tropique du Capricorne, & peut-être au delà, dans les climats les plus riches & les plus beaux ; il peut avoir depuis le Cap de la *Circoscifion* à moins que ce ne soit le Cap d'une Isle assez considérable détachée du Continent, jusqu'aux Côtes mentionnées dans le *Voyage*

du Sud, 17 à 18 lieues de longueur, & depuis les Terres vis à vis du Cap Horn, qui paroissent se retirer extrêmement vers le Pole, se séparent peut-être, pour former une chaîne d'Isles sous le parallèle de la Terre de Feu & de celle des Etats, & laissent le passage libre sous le Pole, jusqu'aux terres vis à vis du Cap Diemen, 5 à 600 lieues de largeur. Cette étendue immense de Terres peut former plus d'un Continent; les Relations des Navigateurs, qui ont navigé dans ces Mers, prouvent une existence de Terres de cette étendue, mais ne donnent pas une certitude absolue sur une continuité sans aucune interruption. Le second s'étend par la Nouvelle Guinée, ou la Terre des Papous, depuis l'Equateur jusqu'au 45^{ème} degré de Latitude méridionale, par le Cap Diemen, & peut avoir 6 à 700 lieues de longueur sur autant de largeur, entre les 125 & les 155 degrés de Longitude premier Méridien de l'Isle de Fer.

J'omets la discussion & les détails de toutes ces recherches, que je me réserve de donner dans des Mémoires particuliers, pour ne pas abuser de la patience & de l'attention de l'Assemblée. Je ne m'arrêterai pas non plus aux Philosophes, Naturalistes, & Géographes, qui ont touché à cette matière: la première idée qui se présente à l'esprit, en jettant les yeux sur l'étendue immense de l'Océan de l'Hémisphère méridional, est de soupçonner qu'il doit renfermer des Terres aussi étendues que les Continents qui nous sont connus; & celle qui suit immédiatement, c'est que ces Terres pouvant s'étendre dans tous les climats, doivent produire à peu près les mêmes choses, que nous avons trouvées dans les différens climats des Terres connues; que par conséquent le Commerce, ou les établissemens qu'on peut y faire, doivent procurer les mêmes avantages que l'Europe a trouvés depuis qu'elle est sortie de chez elle, & qu'une hypothèse aussi intéressante méritoit d'être constatée par les recherches les plus exactes & les faits les plus certains. Mais il paroît qu'on n'a apperçu ces idées que comme le Marin qui voit des Caps, des Côtes, & des Terres, sans se détourner de son chemin; & on ne trou-

trouve, faute d'avoir suivi avec attention les Navigateurs qui ont navigé dans les différentes Mers de cet Hémisphère, d'avoir comparé, combiné & lié leurs relations, leurs routes & leurs observations, que des conjectures vagues, & des vûes fort éloignées du vray, qui ne pourroient faire que des démarches conseuses & infructueuses. La Compagnie des Indes de France n'auroit pas fait l'expédition de 1738. sur une relation fabuleuse, si elle avoit consulté les Navigations d'*Americ*, de *Tasman*, de *Halley*, & de plusieurs vaisseaux Malouins; *Tasman* & *Dampiere*, deux fameux Navigateurs, auroient dirigé leurs recherches tout différemment; & la plupart des entreprises de ce genre n'ont été sans succès, que parce qu'on alloit au hazard, avec des vûes plus vagues & indéterminées que les Mers dans lesquelles on se propoisoit de naviger, quand le flambeau des connoissances physiques & géographiques du Globe, & l'étude des Navigateurs sur les pas desquels on marchoit, offroient tous les moyens pour diriger, fixer, & assurer les vûes qu'on pouvoit ou devoit avoir. Un sujet de cette importance méritoit depuis longtemps une discussion plus approfondie, & l'examen le plus sévère. Parcourir le Globe par des bandes parallèles à l'équateur, les parcourir, & en faire une recherche exacte, seroit l'idée du Philosophe, qui ne demanderoit qu'à connoître; le Philosophe, qui en même tems est Citoyen, joint le bonheur de ses frères à l'intérêt du Genre humain; le cœur le plus élevé conduit son esprit, dirige & fixe ses vûes sublimes; il fertilise, si j'ose le dire, les champs arides d'une Philosophie stérile, & de pure spéculation, qui ne produit que des ronces, des épines, & souvent des Plantes vénimeuses & malfaisantes. A ces traits vous allez me prévenir, Messieurs, & me nommer un Nom, que l'amitié me fait prononcer avec autant de plaisir que vous en avez à l'entendre; c'est celui de *M. de Maupertuis*. Le sujet que je traite ici ne pouvoit pas lui échaper; il en parle dans ces Lettres admirables, dont la passion a fait une Critique si injuste, dans lesquelles il discute avec autant de profondeur que de précision, les sujets les plus intéressans par le Genre humain, dans des termes

qui prouvent l'importance de la chose, & tout l'intérêt qu'il y prend; il étoit naturel que celui qui a mesuré ce Globe, souhaitât de le faire connoître aux hommes.

Des établissemens dans ces vastes Pais, qui s'étendent des Climats froids dans ceux où l'on trouve les productions les plus riches & les plus précieuses de la Nature, dans des Mondes nouveaux & séparés de tous les Continens connus & habités, ne fauroient que faire espérer les avantages les plus considérables, les plus grands, & les plus singuliers pour l'esprit humain, & pour le progrès des Sciences; & à l'égard de l'intérêt politique, & du Commerce, les mêmes, & peut-être de plus grands, que ceux que les Espagnols ont trouvés au Mexique & au Pérou, les Portugais au Brésil, les Hollandois à Batavia, & les autres Puissances maritimes dans leurs établissemens aux deux Indes.

Le Règne glorieux sous lequel nous vivons, époque heureuse pour nous, & mémorable pour tous les hommes, où tout succede, où l'on ne voit que de grands événemens, fait espérer les plus heureux succès pour les entreprises les plus difficiles, & doit élever le génie & le courage des Prussiens à tous les genres de grandes choses qui leur ont été inconnus jusqu'à présent. L'inquiétude & la vaine ambition d'*Alexandre* cherchoit un autre Monde; il s'offre, il se soumet, pour partager notre bonheur,) à la Sagesse de FRÉDÉRIC. L'Europe s'est reproduite dans les autres parties de notre Globe, par de nouvelles Espagnes, de nouvelles Frances, de nouvelles Angletterres, & de nouvelles Hollandes. La Prusse, tirée du berceau par FRÉDÉRIC, enfant précocé, si j'ose m'exprimer ainsi, parvenu par l'heureuse influence de son Règne à l'âge viril de force & de vigueur, qu'elle ne devoit attendre que d'une longue suite de Siècles, doit s'attendre à obtenir de ses mains des bienfaits sans mesure. Enhardie par le passé, & accoutumée à lui voir produire des merveilles tous les jours, elle peut se flatter de recevoir de lui
une



une seconde vie dans une nouvelle Prusse, dans un Monde nouveau, qu'il ira de l'abîme des eaux. L'Allemagne & la Suisse, au lieu de donner le superflu de leurs habitans aux Anglois, & aux Hollandois, peupleront les Colonies Prussiennes : & si la France a crû faire beaucoup pour les Sciences, quand elle a mesuré le Globe, le Règne glorieux de FRÉDÉRIC, destiné à éclairer les hommes, fera infiniment plus pour eux, en leur faisant connoître ce Globe qu'ils habitent. Heureux celui des Prussiens qui pourra faire connoître le nom de FRÉDÉRIC à des Nations qui n'ont jamais vû d'Européen, & rendre le service le plus signalé aux hommes : & à la Patrie, sous un Règne qui nous comble de bonheur, & le nom Prussien d'une gloire éternelle !



RECHERCHES
SUR LA FORMATION DES PIERRES, OU CON-
CRETIONS GRAVELEUSES DANS LE CORPS
HUMAIN,
A L'OCCASION D'UNE PIERRE SORTIE PAR
UN ABSÈS PERCÉ DANS LES HYPOCHONDRES.
PAR M. ELLER.

Il y a environ quinze jours (*), qu'on nous a envoyé de *Sorau en Saxe*, une pierre de diverses couleurs, de l'épaisseur d'un pouce, sortie d'un abcès, percé dans les hypochondres, du côté droit, dont une pauvre Femme de soixante & dix ans a été incommodée pendant quelque tems ; & comme quelques personnes distinguées de l'endroit où le cas est arrivé, nous sollicitent de leur communiquer notre sentiment sur la production assez extraordinaire de cette pierre, & d'expliquer par quel moyen elle a pu se trouver dans un abcès environné de pus, ou d'une matière coulante, surtout à un endroit du corps, qui ne paroît guères favoriser des productions semblables, j'ai jugé de faire une chose convenable au but de nos Mémoires, si je tâchois de développer la cause de cette production ; & de quelle manière la pierre en question a pu trouver issue par l'abcès.

Tout le monde sçait, que c'est une chose assez ordinaire & fréquente, que de rencontrer des pierres, ou des concrétions graveleuses, dans plusieurs parties du corps humain. J'en ai trouvé successivement dans presque tous les viscères, comme dans les sinus du Cerveau, dans les glandes qui sont sous la Langue, dans les Poumons, dans les Intestins, dans la Vésicule du fiel, le Mésentère, & le Pancréas, dans les Reins, dans

(*) Ce Mémoire a été lu le 20 Mars, 1757.

dans les Uretères, dans la Vessie, dans l'Urethre &c. Mais cette dernière sorte de pierres, qu'on découvre dans la voye de l'urine, sont, comme on sçait, les plus fréquentes, & aussi les plus dangereuses par rapport aux accidens qu'elles causent aux Malades qui en sont attaqués.

Je ne prétends pas donner ici une théorie exacte sur la production des pierres qu'on trouve, & que d'autres ont trouvées dans ces différentes parties; cela me meneroit trop loin: mon but est seulement de communiquer les observations que j'ai eu occasion de faire jusqu'ici sur ces sortes de productions, & d'ajouter les recherches que j'ai faites sur les causes de leur existence.

Il n'est pas fort étonnant, qu'on découvre si souvent ces sortes de corps *préternaturels* dans le corps humain; la nature & les propriétés de la masse de notre sang, & plusieurs de ces différens fluides qui la composent, sont naturellement portés à la coagulation, si quelques causes internes, ou aussi externes, y prêtent leur ministère. La partie séreuse ou nutritive de cette masse est encline, tout comme le blanc d'œuf, à la coagulation, dès que la chaleur, causée par la circulation violente & soutenue de notre sang, surpasse son degré naturel; alors le *Serum* poussé avec violence dans les plus petites artères lymphatiques, ou vaisseaux sécrétoires, s'y arrête par nécessité à cause du rétrécissement de leur diamètre, & ayant laissé échapper la lymphe déliée par les artères latérales, s'épaissit & se dessèche par degrés, constituant ainsi le premier degré de coagulation de nos humeurs, qui après un dessèchement parfait, montre une concrétion dure, friable, & pierreuse, formée des molécules terrestres, & un peu salines, collées ensemble par cette onctuosité qui se trouve dans tous les fluides de notre corps. Si cela arrive dans les tendons & ligamens, qui enveloppent les articulations des extrémités de notre corps, cette coagulation se manifeste alors sous le nom de *Goutte nouée*, qui perce quelquefois les intégrumens, ou la peau extérieure, & sort sous la forme de plâtre ou de chaux; & il me souvient d'avoir rencontré une petite pierre formée de cette façon dans la gaine du gros tendon, que les quatre muscles extenseurs de la jambe composent au dessous du genou.



Lorsque cette partie séreuse du sang s'arrête dans les artères lymphatiques des ramifications de la trachée artère des poulmons, & s'il arrive qu'elle s'y dessèche, elle forme dans la suite des boutons, qui se détachent à la fin par le moyen d'une petite suppuration qui se forme à l'entour ; étant rejettés ainsi avec le crachat par la toux , on découvre dans ces boutons, surtout dans les malades étiques, des concrétions graveleuses, blanchâtres, assez solides, quelquefois de la grosseur d'un noyau de cerises, ou d'une petite fève.

C'est à peu près de la même façon que se forment les pierres qu'on découvre quelquefois dans la glande salivale, dessous la langue ; accident très incommodé pour celui qui en est attaqué. Souvent on ne peut pas soulager le malade, quand même on a découvert la cause de son mal ; on craint l'incision qui se doit faire pour en tirer la pierre ; & l'hémorrhagie qui s'ensuit quelquefois, ne laisse pas d'effrayer également celui qui entreprend l'opération, & celui qui la souffre. C'est pour cette raison, qu'on abandonne ordinairement la guérison de ce mal à l'opération de la nature, vû que ce corps étranger, par son poids, resserre & presse tellement les vaisseaux sanguins qui l'entourent, qu'une inflammation accompagnée d'une suppuration legere s'en doit suivre nécessairement : ce qui aide la pierre à se dégager, & à quitter sa demeure, au grand soulagement du malade. Et c'est de cette façon, que j'ai vu deux personnes se débarrasser de ces fortes de pierres de la grosseur d'un noyau d'olive, qu'ils avoient portées sous la langue des années entières, non sans grande incommodité.

J'ai été frappé encore des concrétions graveleuses, que j'ai rencontrées autrefois dans le mésentère, & encore l'année dernière ici, chez un enfant de trois ans. Cet enfant étoit mort de consomption, ou plutôt d'une phtisie du bas ventre, qui avoit miné & desséché ce petit corps dès sa naissance. J'y vis avec surprise, que le centre de ce viscere étoit parsemé de tous côtés de petites tumeurs, ou boutons blancs, qui ressembloient à autant de pois secs de jardins, ou à de petites fèves. Je croyois d'abord que ce n'étoit qu'un dessèchement des
gland-



glandes, causé par une obstruction précédente, occasionnée par l'entortillement des vaisseaux lactés dans leurs anastomoses avec les vaisseaux lymphatiques de ces glandes ; & effectivement la plupart de ces boutons n'étoient pas autre chose. Mais, en les piquotant avec la pointe d'un scalpel, j'en découvris quelques uns parmi les plus gros, où le dessèchement de la tumeur ressembloit à un noyau de plâtre, que j'avois de la peine à désunir avec le couteau. Le chyle a donc effectué ici, ce qui dans les productions calculieuses précédentes, a été causé par la partie séreuse de la masse du sang.

Cette file, ou amas de glandes, ressemblant à une langue de chien, & placé derrière l'estomac entre les membranes du *mesocolon*, qu'on nomme le *pancréas*, n'est pas exempt non plus de ces sortes des concrétions. J'en ai rencontré un à la Maison de Charité ici, il y a vingt ans passés, qui étoit tout squirreux ; & son conduit, proche de l'insertion dans le cholidoque, étoit bouché par une pierre assez considérable, laquelle, quoique friable un peu comme la chaux, ne laissoit pas d'être comparable, par rapport à sa structure, à celles que les autres glandes produisent souvent.

Mais les pierres qui se forment dans la voye des urines de notre corps, sont plus fréquentes que celles dont j'ai parlé jusqu'ici ; ce qui est d'autant moins extraordinaire que toutes les parties constituantes de ces sortes de pierres sont déjà contenues dans ce fluide rejettable, qui est furchargé en même tems de parties terrestres, salines, grasses, ou huileuses, séparées de la masse de notre sang, comme matières superflues, gâtées, ou nuisibles à la nutrition de notre corps.

Les Viscères qui sont sujets à ces sortes de maux, ou qui permettent des concrétions graveleuses de cette nature, sont les Reins, les deux Ureters, la Vessie, & l'Urethre ; s'il arrive par une cause quelconque que les urines s'arrêtent dans l'une ou l'autre de ces parties, & que l'eau seule puisse s'échapper successivement par les veines résorbantes des membranes, ou même par les voyes naturelles, alors les autres parties plus grossières, que je viens d'indiquer, s'arrêtent, s'amassent,



s'attirent mutuellement, & se lient ensemble, surtout par le moyen de la graisse qui leur sert de colle pour former ce corps solide; c'est de cette façon à peu près, que la pierre de la Vessie prend son accroissement.

Pour ce qui regarde les pierres que nous rencontrons dans les reins, j'ai eu l'occasion favorable de pénétrer un peu plus avant dans l'origine de leur formation, ayant saisi la cause qui en jette le premier fondement. Car dans le tems que j'étois encore en Hollande, avec feu M. *Rau*, Professeur en Anatomie, & très habile Opérateur en Chirurgie, surtout pour la Taille, j'ai eu souvent, & plusieurs années de suite, la fonction de disséquer & de préparer pour ses démonstrations anatomiques des Cadavres, & surtout des enfans & des jeunes personnes mortes de la pierre, (maladie très fréquente dans ce pays,) ou de ceux qui mouroient après l'opération de la taille, lorsque les reins étoient gâtés en même tems, ou remplis de pus & de gravelle, ce qui les mettoit ordinairement au tombeau, après qu'une fièvre lente les avoit extenués, & précipités dans l'étréme. Comme je trouvois ordinairement dans ces fortes de cadavres un rein, & quelquefois tous les deux attaqués, je remarquai toujours dans les reins, qui n'étoient pas tout à fait gâtés ou pourris, une petite inflammation, ou suppuration légère, au bout des mammelons des reins, dont on compte ordinairement dix à douze dans chaque rein, & qui sont, comme on sçait, des productions conoïdes de la substance tubuleuse, ou des vaisseaux sécrétoires de l'urine, qui répondent à la distribution de l'artère émulgente, ou rénale, dans ses ramifications innombrables. Deux de ce mammelons, & quelquefois trois, sont ordinairement entourés & embrassés de leurs calices, ou entonnoirs, qui s'unissent ensuite en trois tuyaux, qui forment enfin, dans la petite courbure du rein, un gros tuyau qui est le commencement de l'Uretere, par où les eaux descendent dans la Vessie. Quand on coupe un rein en deux moitiés égales, en commençant par son grand arc, & finissant jusques dans la petite courbure, on distingue facilement toutes les parties que je viens de nommer, & surtout les mammelons, dans lesquels, (pour venir à mon but,) j'ai rencontré si souvent les marques d'une petite suppuration, à l'ouverture de leurs canaux

ex-



excrétoires qui composent leurs cones ; lorsque je les ai pressé dans cet état préternaturel entre mes doigts, j'ai attrapé toujours les grains de la gravelle, ou le noyau d'une petite pierre, qui se forme ici à l'aide d'une gouttelette de pus, qui sert de colle aux matieres salines & terrestres de l'urine, qui passent des mammelons. Lorsque ces petits grains se détachent successivement de l'endroit de leur existence, & s'ils passent par les Ureteres dans la Vessie, ils sortent à l'ordinaire avec les urines, en se précipitant dans ce liquide sous la forme d'une matiere sablonneuse, appelée communément gravelle. Mais si ces élémens de la pierre restent plus longtems aux extrémités des mammelons, ils augmentent de volume, le noyau étant devenu plus gros & plus solide. S'il se détache alors, il passe par l'Uretere dans la Vessie, avec plus ou moins de douleur, selon l'inégalité, ou la grosseur de son corps ; & on le rejette à l'ordinaire avec les urines par l'Urethre sous le nom d'une petite pierre. D'un autre côté, si la pierre formée de cette façon dans les reins, ne se détache point de l'endroit de sa naissance, son volume augmentera sans doute, parce que les mêmes causes de son existence & de son accroissement subsistent toujours ; alors le canal étroit de l'Uretere lui refusant la sortie, il restera, pour ainsi dire, propriétaire étranger & très incommode de ce Viscere, sous le nom de la pierre des reins, compagne inséparable de celui qui la loge jusqu'à la mort.

S'il arrive qu'une de ces fortes des pierres se détache dans le tems que son diamètre permet encore sa descente par l'Uretere dans la Vessie, mais que l'épaisseur de son volume l'empêche néanmoins d'être rejetée par l'Urethre avec les urines, elle s'arrêtera sans doute dans le fond de ce réservoir, où elle gagnera par la lymphe mucilagineuse, qui suinte de la membrane intérieure de la vessie, & qui la garantit contre l'acreté de l'urine, un nouveau lien, ou une nouvelle colle, qui attachera sans cesse à son volume, de nouvelles parties qui constituent la pierre contenue dans les eaux que la Vessie reçoit, & garde en dépôt jusqu'à l'excrétion. Les couches différentes de ces sortes de pierres, comparables aux envelopes des Oignons, confirment cette maniere d'accroissement successif, qui s'amasse quelquefois dans un volume si énorme, qu'il



tion pierreuse. D'ailleurs des expériences réitérées ne nous laissent point douter de cette formation particulière par rapport à sa couleur.

J'en ai trouvé une fois au nombre de treize, dont tout le creux de la Vésicule du fiel étoit rempli ; la figure de toutes ces pierres étoit presque cubique, avec des surfaces lisses & polies, à cause du frottement qu'elles avoient souffert entr'elles par le mouvement du corps, & surtout par celui du diaphragme dans la respiration. D'ailleurs je trouvai dans ce cadavre le conduit cholodoque bouché par un amas graveleux semblable ; de là étoit venu sans doute, que la partie de la bile la plus liquide s'échappant par les pores, ou par les veines réforpantes de la Vésicule du fiel, permettoit au reste, savoir aux parties terrestres, alcalines, & huileuses, de se coaguler & de se dessécher en forme de pierres. Aussi la présence de ces sortes de pierres dans le réservoir de la bile, est-elle annoncée à l'ordinaire par cette jaunisse noirâtre & rebelle, qui tient les malades plusieurs mois, & souvent des années entières ; & s'il n'arrive une dissolution de ces pierres, & une évacuation de la matière pierreuse par le conduit cholodoque & par les intestins, les malades meurent par le défaut de la chylification, qui est interrompue par l'obstruction de la bile.

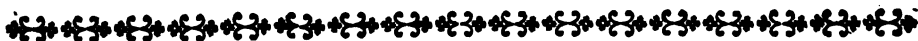
Mais, comme il n'y a point de règles sans exception, je ne dois pas oublier ici, que j'ai rencontré dans la Vésicule du fiel, une autre fois, deux pierres de la grosseur d'une olive, qui n'avoient point cette couleur marbrée, si particulière aux pierres du réservoir de la bile, & si essentielle à ces sortes de concrétions, où la bile fournit les matériaux. Celles-ci au contraire, que j'ai l'honneur de montrer à l'Académie, sont d'une couleur rouge blanchâtre ; je les ai tirées d'une Vésicule du fiel, entourée d'une eau aussi claire & aussi pure que celle d'une fontaine, sans que j'y aye pu démêler le moindre vestige de la bile. La raison en est, que l'illustre défunt avoit été hydropique longtemps avant sa mort, & que je lui trouvai le foye tout squirreux. Il ne s'étoit donc fait aucune sécrétion de la bile depuis bien du tems auparavant ; de sorte que je regarde ces deux pierres comme une coagulation



lation successive de la lymphe mucilagineuse, qui fuite des replis réticulaires, & des lacunes qu'on rencontre dans la membrane intérieure de la Vescule du fiel.

Mais la pierre qu'on nous a envoyée de *Sorau*, ayant toutes les marques extérieures de la sorte de pierres qu'on trouve à l'ordinaire dans ce réservoir du fiel, je ne doute nullement, qu'elle ne s'y soit formée aussi, d'autant plus qu'elle montre, outre ses différentes couleurs, des facettes égales & lisses, qui marquent qu'elle a été frottée par d'autres qui ne sont pas venues au jour. La cause de son apparition, parmi les pus d'un abcès crevé, ne sera pas trop difficile non plus à expliquer, si l'on prend la peine de considérer, que cette vieille femme, qui l'a rejetée par un trou percé dans les hypochondres droits, (lieu qui répond à l'endroit où le foye est placé en dedans,) a gagné auparavant une *Hepatitis*, ou inflammation de ce Viscere, qui faute du secours nécessaire, a causé une suppuration totale, du moins dans le grand lobe du foye, dans lequel est nichée, dans un enfoncement proportionné, la Vescule du fiel. Supposons, que la suppuration excessive de ce lobe, qui a duré plusieurs jours de suite, ait entamé également les membranes de la Vescule du fiel, la pierre en question a trouvé par là une sortie assez commode de sa prison, pour flotter dans le pus, & couler ensuite dehors par l'ouverture. Voudroit-on objecter, que la pierre pourroit également s'être formée dans la substance du foye, comme dans celle de son appendice, la Vescule ? Je dis, que cela ne paroît pas probable, parce que la pierre montre une figure pyramidale irrégulière à facettes polies ; si elle avoit été formée dans le foye, sa figure devroit être nécessairement ronde, ou sphéroïde, car ce viscere, aussi bien que la circulation dans ce viscere, pressant de tous côtés également, ne sçauroit permettre la coagulation d'un fluide dans un corps solide, sous une autre figure que sous celle d'une sphère.





R E C H E R C H E S
SUR LES LOIX DU MOUVÈMENT DU SANG
DANS LES VAISSEAUX.
PAR M. DE SAUVAGES.

I.

Le calibre de l'Aorte est bien différent dans l'homme, de ce que les Auteurs en disent communément. *M. Keill*, qui a été suivi en cela de la plupart des Sçavans, n'estime ce calibre que 0,28 de pouce quarré, ne lui donnant pour diametre que 0,5239 de pouce linéaire; mais ayant mesuré sur quinze cadavres d'hommes faits la circonférence de cette artère entre les valvules & la naissance de la fouclaviere droite, & ayant divisé la somme de ces circonférences par 15, j'ai eu pour la circonférence moyenne 32 de nos lignes, ce qui donne 10.11 lignes de diametre, & 80 lignes quarrées pour orifice, ou calibre; ce qui est le double de 0,28 de pouce Anglois.

II. Il s'en faut encore de beaucoup que le calibre que j'ai trouvé par ce moyen, dans les cadavres, soit celui de l'Aorte dans l'homme vivant. L'Aorte, qui n'a à proprement parler point d'ouverture circulaire après la mort, se trouvant alors entièrement aplatie n'a de calibre que celui que lui donne le sang qui la dilate; & ce calibre est proportionné alors à la hauteur qui représente la force de ce fluide: En mesurant l'épaisseur de cette artère, j'ai trouvé qu'elle étoit plus grande sur le devant que partout ailleurs: cette épaisseur fait l'effet d'une bande ligamenteuse très élastique qui s'étend depuis la crosse jusqu'aux artères iliaques & qui par son ressort applatit ce canal, dès que le cœur n'a plus la force de le renfler.

III.

III. Pour mesurer la force élastique des artères, & juger si elles se contractent par cette force après la mort, ou si elles s'affaissent par leur poids, comme on le dit, j'ai lié en deux endroits dans un chien vivant, à 3 pouces de distance, l'artère carotide avec la veine & le nerf voisins; & ayant coupé le paquet en travers avec des ciseaux, les bouts de l'artère coupée se sont retirés d'un pouce l'un de l'autre, ceux de la veine de 10. 7. &c. lignes: enfin le chien étant mort, j'ai fait la même opération sur les vaisseaux de l'autre côté, & j'ai eu parfaitement le même résultat; d'où il est aisé de conclure que le ressort des artères, quelques heures après la mort, est tout aussi puissant que durant la vie, & qu'ainsi c'est par la force élastique que la bande ligamenteuse de l'aorte tient ce canal applati dans les cadavres.

IV. La force du sang, au sortir du cœur, est comme la hauteur à laquelle il peut s'élever dans un tube adapté à l'aorte; & la pression contre un pouce de surface de ce canal est égale au poids d'une colonne de même base, & dont la hauteur est celle à laquelle il peut s'élever dans cette jauge.

V. Pour déterminer le calibre de l'aorte, il faut donc déterminer les différentes forces du sang. *M. Hales* a déterminé par des expériences très décisives, que la plus grande hauteur à laquelle le sang des grosses artères s'éleve dans des animaux de même masse & de même vigueur que l'homme, est de 7. pieds de roy, & que la moindre est de quatre pouces: au dessous de cette hauteur l'animal meurt subitement, la bande ligamenteuse de l'aorte n'ayant rien qui puisse contretenir son ressort qui tend à l'applatir.

VI. Connoissant ces deux forces extrêmes, on peut déterminer celle qui est la plus ordinaire en santé. Les animaux en qui on mesuroit la hauteur à laquelle le sang peut s'élever, faisoient alors les derniers efforts au commencement de l'expérience; & leurs artères qui battoient dans l'état sain & tranquille 38. fois par minutes, battoient pendant ces grands efforts 100. fois; de même les artères d'un hom-



me, qui ne battoient que 64. fois par minute en santé & en repos, battoient, suivant l'observation de M. *Bryan Robinson*, environ 140. fois après une course violente. En supposant que le pouls n'a pas augmenté en calibre par ces efforts, augmentation qui ne fait rien à la vitesse du sang pour l'augmenter, on peut estimer que la force du sang dans ces deux états differents est comme les nombres du battement du cœur dans un temps donné; car ces nombres sont comme les coups des pistons d'une pompe auxquels la vitesse du fluide lancé est proportionnée; or les forces des fluides sont comme les quarrés de leur vitesse; donc les quarrés des nombres des pulsations en santé, & dans ces violents efforts, étant entre eux comme 10 à 54. on peut inférer que la hauteur moyenne à laquelle le sang s'élève est en santé à celle de 7. pieds comme 10 à 54, c'est à dire de 15. 5. pouces, ou d'environ 16. pouces.

VII. Pour déterminer quels sont les calibres de l'aorte respectivement aux forces ou hauteurs du sang, j'ai adapté au bas d'un tuyau de verre plein d'eau à une hauteur constante, une Aorte dans laquelle l'eau entroit; & quand l'eau étoit dans le cylindre 4. pouces au dessus du niveau de l'aorte, je trouvai que la circonférence de cette artère avoit 36. lignes, que je pris pour la circonférence la plus petite. Quand l'eau fut dans le tube de verre à 16 pouces, la circonférence de l'aorte fut de 40 lignes; & quand l'eau fut à 7 pieds, la circonférence fut de 50 lignes.

VIII. Ce qui donne pour diamètres respectifs de l'Aorte 11.4; 12.7; & 15.9 lignes, & pour orifices ou calibres 102.9; 126.6; & 198.4 lignes quarrées, par où l'on voit que l'orifice ordinaire de l'Aorte en santé est d'un pouce quarré anglois, au lieu d'un quart de pouce que l'estimoit le D. *Krill*, & qu'il est dans l'effort de la fièvre de beaucoup plus grand encore.

IX. Nous avons vu que l'Aorte avoit 32 lignes de circonférence avant d'être renflée. Les extensions des cordes & fibres tendues
sont

sont entr'elles comme les racines carrées des forces employées à les tirer, selon des expériences faites sur des artères & sur les fibres circulaires d'une vessie, (quoique ces extensions, quand elles sont insensibles, comme dans les cordes métalliques de Luth, soient, ainsi que l'a trouvé *s'Gravesande*, proportionnées aux poids qui les tirent.) Ainsi les extensions ont été entr'elles comme 4, 8, & 18, les racines des hauteurs étant 2; 4; 9. 1. ces extensions ajoutées à la circonférence primitive 32, ont donné 36, 40, & 50 pour les circonférences entières.

X. Tandis que le calibre de l'Aorte varie, l'orifice du ventricule gauche du cœur reste le même, parce qu'il est soutenu par un bourrelet tendineux & charnu, qui a pour épaisseur la moitié de la base du cœur. Quant à la capacité du ventricule même, je ne doute pas qu'elle ne varie dans le même sujet, selon que le cœur se dilate plus ou moins fortement: & ainsi on peut estimer que la moindre quantité de sang que le cœur contienne étant de 4276. lignes cubiques, la quantité qu'il contient en santé est de 4989, & dans les grands efforts de 7970. La quantité ordinaire en santé est d'environ deux onces, selon l'estimation de presque tous les Auteurs.

XI. Ayant déterminé le calibre de l'Aorte, & la quantité de sang que le cœur y envoie à chaque contraction, il est aisé de déterminer la vitesse absolue du sang dans ce canal; car il n'y a qu'à diviser la masse du sang envoyée par le calibre: ainsi divisant 4989 lignes cubiques par 126. 6. calibre d'aorte, on a pour vitesse environ 39 lignes ou 3 pouces $\frac{3}{4}$ pour l'espace que le sang parcourt alors, & 3 pouces $\frac{3}{4}$ pour celui des plus grandes fièvres. Ceci paroîtra bien paradoxe; mais il faut considérer que, bien que le sang, durant chaque contraction du cœur, ne marche pas sensiblement plus vite durant la fièvre que durant la santé, il ne laisse pas d'aller plus vite dans un temps qui comprend plusieurs de ces pulsations; car comme la vitesse du sang à travers l'orifice invariable du cœur même, est comme le nombre des injections faites par minute, si dans la fièvre le nombre des coups de piston de-



vient double ou triple, la vitesse du sang y devient aussi double ou triple, quoiqu'à chaque systole du cœur elle soit la même.

XII. Il faut considérer encore que le transport du sang d'un ventricule à l'autre à travers les artères & les veines, n'augmente pas à beaucoup près comme les racines des efforts du cœur ; car ces efforts s'employant plus à dilater les artères qu'à pousser le sang en avant, & la dilatation des artères ne pouvant augmenter, sans ralentir d'autant le cours du sang, les grands efforts du cœur servent peu au transport du sang.

XIII. Il est démontré en Hydraulique, qu'une machine fait le plus grand effet possible, quand la vitesse du moteur est à celle du fluide qu'il frappe, comme 3. à 4. ou que le fluide est emporté avec un tiers de la vitesse du moteur : or le plus grand effet possible se trouve, quand le produit de la masse transportée par la vitesse est le plus grand, c'est à dire, quand on transporte plus de masse dans le même temps : donc le transport le plus avantageux, ou le plus copieux, du sang d'un ventricule à l'autre, n'est pas quand la vitesse du sang lancé par le cœur est la plus grande, mais quand la vitesse respective est seulement d'un tiers plus grande que la vitesse de la colonne qu'elle doit faire avancer.

XIV. La Sagesse suprême, qui a réglé les mouvemens involontaires du corps humain, n'a pas manqué à donner au cœur toute la perfection dont les machines hydrauliques sont susceptibles, & en rendre dans l'état de santé qui est le plus parfait, les mouvements les plus avantageux : ainsi il a fallu qu'elle fit sortir le sang du cœur à chaque coup de piston avec une vitesse d'un tiers plus grande que celle de la colonne de sang qui est un moment avant dans l'aorte ; alors l'action respective est les $\frac{4}{3}$ de la force du cœur.

XV. On apperçoit d'abord après l'orifice artériel du cœur un sinus, ou renflement, qui répond aux valvules de l'aorte, & la circonférence de cette artère en ce lieu est à celle à l'orifice même, comme

37. à 32. ce qui fait le rapport des calibres de 2. à 3. les trois valvules sygmoïdes, qui forment les autres que le sang doit mouvoir, s'ouvrant successivement, laissent une ouverture triangulaire au sang qui sort du cœur, moindre environ de $\frac{3}{4}$. que n'est celle de l'aorte au delà des valvules, en un certain temps de la systole du cœur ; ainsi la vitesse du sang doit s'y trouver triple de la vitesse au delà des valvules. Mais les vitesses sont en raison réciproque des calibres, quand il passe la même quantité de fluide : donc la vitesse du sang lancé par le cœur est à celle du sang qu'il rencontre immédiatement derrière les valvules, ou à celle même des valvules, comme 3. à 1.

XVI. Quand la force contractive du cœur vient à augmenter, les résistances du sang antécédent restant les mêmes, le rapport des vitesses du *Jet* à la vitesse du sang antécédent change, parce que la réaction du sang antécédent croissant comme les quarrés des vitesses, la dilatation de l'Aorte qui en est un effet, augmente dans un plus grand rapport que la vitesse du *Jet* lancé par le cœur : ainsi la vitesse du sang antécédent logé dans l'Aorte n'augmente pas à même proportion que celle du *Jet*, vû que l'Aorte est plus dilatable de beaucoup que l'orifice artériel du cœur : donc la machine ne fait pas alors le transport du sang le plus abondant qu'il soit possible, eu égard aux forces employée par le moteur.

XVII. Mais, si le transport n'augmente pas à raison des forces employées, il y a un autre avantage qui en provient, quand ces efforts redoublent à propos ; car l'Aorte étant plus fortement distendue, elle réagit, ou résiste d'autant plus au coup de piston du cœur : d'ailleurs le sang antécédent résiste proportionnellement au quarré de la vitesse du *Jet* : ainsi le sang par le cœur est broyé plus puissamment & plus échauffé que dans l'état de santé, ce qui est avantageux comme remède, quand le sang pèche par coagulation & grossièreté.

XVIII. Le broyement d'un corps est d'autant plus parfait qu'il est frappé plus fortement, & que le lieu qui le contient l'empêche davan-

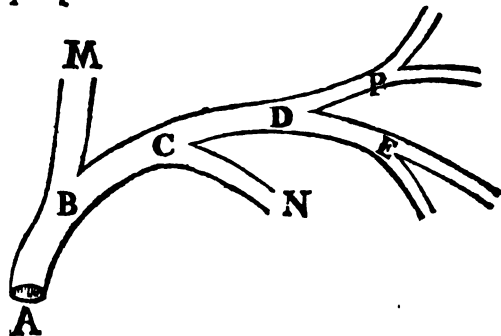


avantage de céder au coup qui le frappe ; plus aisément il est transporté par le coup, moins la force appliquée a d'effet pour le broyer ; ainsi, quand le sang est lancé plus foiblement par le cœur, celui qui va devant, & les artères même, résistant moins, ce sang jetté avance davantage, mais en est d'autant moins trituré.

XIX. Ce que j'ai dit de l'action respective du sang lancé par le cœur contre celui du sinus de l'Aorte, a lieu dans tout le trajet des artères, mais de moins en moins à mesure qu'elles s'éloignent du cœur ; car toujours le sang poussé par le cœur durant la diastole des artères, rencontre & choque un sang qui, à la fin de leur systole, n'a qu'environ 2 tiers de la vitesse de celui qui le pousse : mais, pour entendre cette proposition, il faut avancer ce que nous pouvons encore prouver, sçavoir que la vitesse du sang durant la systole va toujours en augmentant vers les extrémités, & celle durant la diastole des Artères, va toujours en diminuant, du cœur vers les extrémités. Ainsi, comme elles se trouvent égales à leur entrée dans les veines, celle du sang auprès du cœur durant le *Jet* du cœur est plus grand que celle du sang antécédent. C'est le sujet d'un Mémoire que j'ai envoyé à M. de *Buchner*, à Halle.

XX. La vitesse du sang dans les diverses sections de l'Aorte, ou somme des sections de ses branches, ne peut se déterminer que par le rapport de ces sections à celle du tronc. Ce rapport est très difficile à trouver ; & après avoir pris des mesures sur plus de 25. cadavres, je crois devoir m'en tenir à celle que prit le D. *Keill* sur les vaisseaux injectés en cire par le célèbre

Cowper : il dit que, suivant ses mesures, si on prend une artère quelconque, (excepté celles qui vont dans les Visceres,) le calibre du tronc A est aux deux calibres ensemble des deux premières branches qui partent BC. BM, comme une de ces



bran-

branches BC est aux deux CD, CN, qui en partent, & comme D est aux rameaux du 3^e ordre DE, DP, & ainsi de suite. Ainsi le sang qui passe du tronc dans les branches du premier ordre, va dans un lieu un peu plus large, comme celui qui passe d'un rameau du premier ordre dans ceux du second, & ainsi de suite.

XXI. Or, quoiqu'il ait trouvé que pour l'aorte le premier terme soit au 2^e comme 10000. à 10274 (au lieu que pour certaines artères qui vont aux viscères, ce rapport est de 10000. à 12387.) il ne laisse pas ensuite de supposer toujours que ce dernier rapport a lieu pour l'aorte, & non le premier; ce qui est une erreur qui l'a conduit à des conséquences trop généralement adoptées des Medecins.

XXII. Plus les artères vont en s'élargissant, comme les mésentériques, les vénales, les carotides internes, & quand elles deviennent veines, avant d'être parvenues à un grand nombre de ramifications, plus le passage du sang est libre; ainsi la liberté du passage est d'autant plus grande que le rapport du premier terme au 2^e. & que le nombre de leurs ramifications, ou de leurs nœuds (B. C. D. E. F.) est plus petit: surquoi il faut observer que, quoique le passage soit plus grand à mesure que les ramifications sont d'un ordre plus éloigné, cependant comme les rameaux pris en particulier, deviennent par cela même plus étroits, ils approchent d'autant plus d'être aussi étroits que les plus petites molécules, ou que les globules du sang; & une fois parvenus à cette égalité, les globules y passent plus difficilement, car n'y passant qu'un-à-un, ils touchent par toute leur circonférence les parois du vaisseau, au lieu que quand 4 ou 5 y passent de front, la colonne ne touche ces parois que par 4 ou 5 points, ce qui fait un bien moindre frottement, & une moindre difficulté.

XXIII. L'artère mésentérique supérieure a pour dénominateur de sa progression 10000:12387. & si on suit le plus court chemin de son tronc aux boyaux, on n'y compte que 10 ou 11 ordres de ramifications; sur le limbe du mésentère je compte pour tous les bo-



yaux grêles 650 artèrioles ; de là jusqu'à la convexité opposée du boyau, ces artèrioles ne font que 3 ou 4 ramifications, avant de se changer en vénules, ou rebrousser chemin vers le cœur. J'ai cherché à mesurer le calibre moyen de ces 650 artèrioles, mais je me suis convaincu qu'en les mesurant à la vuë simplement, on se trompe d'autant plus sur leur grandeur, qu'elles sont plus petites ; car on fait sans y penser un effort des yeux, qui fait une illusion optique, & qui grossit les objets ; on voit alors comme voyent les Myopes. J'ay découvert cette illusion sur un tube capillaire de verre, rempli de vif-argent ; le diamètre m'en paroissoit à la vuë, double de celui qu'il avoit réellement ; ce que j'ay trouvé en pesant le vif argent qu'il contenoit, le réduisant en lignes cubiques, & divisant ce volume de vif-argent par la longueur du tube ; le quotient me donnoit le calibre du tube, qui s'est trouvé le quart de ce que me donnoit la vuë simple, & la confrontation avec une règle divisée en lignes & cinquièmes de lignes. Je me défie donc du rapport trouvé par M. Keill, & voudrois bien en trouver un d'une maniere plus exacte.

XXIV. Supposant pourtant le dénominateur cy-dessus donné (D) le nombre des termes (N) le premier terme (A) ou le calibre de l'artère mésentérique = 8 lignes quarrées, la somme des calibres du

14^e ordre, qui sont ici les derniers, fera $D^{n-1}A$; $D = \frac{10000}{12387}$

dont le logarithme est 0,9296, qui multiplié par 13 fournit un logarithme auquel répond le nombre 16 ; ce qui fait voir que le passage total des dernières artères sanguines du boyau grêle est 16 fois plus grand que le tronc de la mésentérique, ou de 128 lignes quarrées : & si nous admettons avec M. Hales, qui a suivi ces derniers vaisseaux au Microscope, que le nombre de ces derniers vaisseaux est 3 ordres après ceux du limbe du mésentère, ou 8-fois plus grand, on aura 5200 de ces vaisseaux, qui auront chacun pour ouverture 0,022, ou 22 millièmes de ligne quarrée.

XXV.

XXV. Quant à la progression des artères qui vont dans les muscles, les os, en un mot les membres, il faut observer que leur calibre au sortir de l'Aorte est proportionné au poids des parties qu'elles arrosent ; c'est ce que j'ai souvent vérifié. Ainsi le calibre de l'iliaque à l'origine de la cuisse est au calibre de la poplitée au dessus du genou, comme le poids de toute l'extrémité inférieure au poids de la partie qui est au dessous du genou. Et l'artère aux aisselles excède l'artère au coude, comme le poids du bras entier excède le poids de l'avant-bras & de la main.

XXVI. Mais il s'en faut bien que dans les viscères le calibre des artères soit comme le poids des parties qu'elles arrosent ; l'artère rénale seule a un calibre aussi grand que l'iliaque externe, qui arrose toute la cuisse & la jambe ; & qu'est ce que le poids du rein eu égard au poids de ce membre ? Les reins pèsent $\frac{1}{10}$ de tout le corps, & séparent autant d'humeur que tous les autres couloirs ensemble ; les cuisses & jambes ne séparent pas $\frac{1}{2}$ de transpiration de tout le corps : ainsi les artères n'ont dû être proportionnelles qu'à leur poids seulement, ou à peu près, au lieu que dans les viscères elles le sont au poids & à la quantité de fluide qui doit les traverser, ou s'en séparer.

XXVII. Il est donc vraisemblable que les dernières artérioles des viscères, surtout des poulmons, des reins, du mésentère, ne sont pas à beaucoup près si étroites que celles des membres ; ou, ce qui revient au même, que la progression des ramifications ne parvient pas à un si grand nombre de termes que celle des extrémités & des chairs musculieuses : aussi l'usage des viscères n'est pas tant de broyer & affiner le sang, que celui des chairs qui ont beaucoup plus de fermeté & des appuis osseux bien plus solides, mais d'y faire d'autres changemens, tels que les sécrétions, qui ne demandent pas des forces mécaniques, comme en demande le broyement.

XXVIII. Dans les queue des poissons, les pattes des grenouilles, &c. on voit les globes du sang passer à la file l'un après l'autre dans



les derniers vaisseaux sanguins. On sçait au juste quel est le diamètre d'un globule rouge ; dans tous les animaux à quatre pieds, grands & petits, ils ont même grandeur. M. *Jurin*, en présence de la Société Royale, & avec les Microscopes qu'elle hérita de *Leeuwenhack*, vérifia qu'ils avoient en diametre $\frac{1}{2000}$ de pouce anglois, ou environ $\frac{1}{1940}$ de notre pouce ; ce qui revient à 0.00000033 de la section de l'Aorte, qui a un pouce anglois de calibre.

XXIX. Puisque les globules rouges sont obligés de devenir ovales en passant dans ces défilés, les dernières artères sanguines ont à peine le diamètre de ces globules : on peut donc prendre pour dernier terme de la progression des vaisseaux, celui où les dernières ont ce calibre, & pour premier l'unité, le dénominateur de la progression étant $\frac{10000}{10274}$, qui marque de combien les rameaux ensemble sont plus amples que le tronc dont ils partent. Mais, si l'on veut avoir l'un de ces rameaux, & le suivre jusqu'au bout sans ses branches, le dénominateur devient $\frac{10000}{5137}$, car communément de chaque nœud, B. C. D, il part deux branches BM. BC. ou bien CD. CN, & s'il en part davantage, la somme de leurs calibres fuit le même rapport ; si le calibre de A est 10000, & celui de BM 5137, celui de BC 5137, la progression du tronc aux branches $\frac{10000}{10274}$ subsiste la même.

XXX. Pour avoir le nombre des termes N, d'une progression géométrique dont on connoit le premier terme $A = 1$, le dernier égal à 0.00000033 = b, & le dénominateur $\frac{10000}{10274} = D$, on a la formule $N = \frac{LB - LA}{LC + 1}$.

Or



Or LB—LA est $LB = 6.48149$, & $LD = 2.8930$, le quotient de la division donne 22 pour le nombre des termes, & partant 23 est le nombre des ramifications, ou des sommes des rameaux successifs, qui croissent suivant le rapport cy-dessus énoncé, & qui se terminent en vaisseaux capillaires, propres à ne laisser passer qu'un globule de sang à la fois.

XXXI. Comme les rameaux capillaires, ainsi que les intercostales, les tronchiales, les spermatiques, n'augmentent pas le calibre de l'Aorte dans un si grand rapport de 10000 à 10274, ce n'est pas par leur nombre qu'on doit compter le nombre des ramifications; & c'est le dénominateur seul qui doit le déterminer, quand on connoît le premier & le dernier terme.

XXXII. Si on a une progression de vaisseaux, dont le dénominateur soit deux, comme dans la figure (n. 20.) A.B.C. &c. on voit que le premier nœud renvoyant deux branches, & chaque branche autres deux &c. on a cette progression double des branches 1. 24. 8. 16. &c. & si on veut sçavoir quel est le nombre des branches capillaires du 23. ordre, on a suivant la formule (n. 24.) $D^{n-1}A$, qui donne pour le nombre cherché 4, 603, 000, & si on veut que de ces derniers capillaires sanguins, il parte encore quatre ordres de vaisseaux lymphatiques, séreux, nerveux &c. le dernier terme sera 73. millions, 600 mille de ces derniers vaisseaux : mais on n'a pas de terme connu pour se conduire dans cette progression.

XXXIII. La somme des 4600, 000 vaisseaux sanguins est plus ample d'un tiers que le calibre de l'Aorte, ou est égale à $\frac{1518}{1000}$ de ponce; il s'en faut donc de beaucoup que le passage du sang dans ces derniers vaisseaux sanguins soit 44. mille fois, ni même 5 mille fois, plus ample que n'est le tronc de l'Aorte, comme M. Keil le dit, en prenant la progression de l'artère mésentérique pour celle de l'Aorte, &

en admettant qu'elle s'étend au nombre de 40. ou 50. termes ; ce qui est contraire à ce qu'il avoit avancé touchant le dénominateur de la progression de l'Aorte.

XXXIV. Si on avoit un tuyau fort branchu, mais qui fut percé seulement d'une infinité de trous, qui ne laisseroient point passer des grains de millet, quoique la somme de ces trous excédât cent fois l'orifice du tuyau pris au tronc, il est certain que ce seroit la même chose pour ces grains, que si le tuyau n'avoit point d'issuë, les grains passant bien dans toutes les branches d'un moindre calibre qu'un grain, mais non dans la somme, quelque grande qu'elle fut, des trous plus petits ; & si ces grains y passeroient même, mais avec un frottement qui ralentit leur marche du double, du triple, il n'en passeroit pas plus par trois ensemble que par un seul qui ne les ralentiroit pas, & par 10 mille que par un seul qui les ralentiroit dix-mille fois moins.

XXXV. Il en est de même des derniers vaisseaux séreux & lymphatiques ; les molécules des fluides, qui doivent y passer, y essuyent de si grands frottemens, qu'elle en sont prodigieusement retardées, & qu'on ne peut s'appercevoir de leurs progrès ; telle est la graisse dans les vaisseaux adipeux, le suc dans les tuyaux osseux, la matière de la transpiration dans les tuyaux sécrétoires de la peau. Que la surface de la peau ait par ses pores sécrétoires autant de vuide que de plein, ayant quinze-pieds, la somme des orifices sera quinze cent fois plus grande que l'Aorte ; s'il passe 33 onces de fluide transpirable par jour à travers ces orifices, (quoiqu'il n'en passe réellement qu'onze,) il passe deux onces au moins dans demi-seconde à travers l'Aorte, (ce qui fait 172800 onces par jour, si le sang couloit continuellement du cœur dans l'Aorte,) ou 5236 fois plus qu'à travers la peau il ne passe de sérosité. Et ainsi la vitesse du sang au sortir du cœur étant comme la dépense divisée par le calibre, est 7,854,000 fois plus grande que celle du fluide transpirable.

XXXVI.

XXXVI. Si donc, en égard à la quantité de fluide qui passe à travers les tuyaux sécrétoires, lésés, lymphatiques &c. respectivement à la quantité du sang rouge qui passe à travers les artérioles, on peut négliger la somme des orifices des premiers, & ne compter pour quelque chose que celle des vaisseaux sanguins : moyennant quoi on ne se trompera peut-être pas beaucoup de juger que le sang rouge marche dans les plus petits vaisseaux un tiers plus lentement que dans les grosses artères, dans lesquelles la vitesse moyenne est un tiers moindre qu'au sortir du cœur : ainsi, quand le sang parcourt dans l'Aorte 39 lignes dans l'intervalle d'une pulsation à une autre, il ne parcourra qu'environ un pouce dans les plus petits vaisseaux, ce qui doit le ralentir dans les grands.

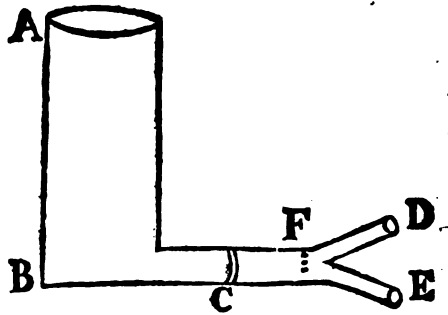
XXXVII. Suivant les expériences du Marquis *Poleni*, un tuyau de 7 lignes de longueur, & de 3 lignes de diamètre, au bas d'un réservoir de 13 pieds de hauteur, ne donne que $\frac{4}{5}$ de l'eau qu'il eut dû donner, n'eut été le frottement. La dépense effective est donc à la virtuelle, comme 4 à 5 ; & leur différence, ou le *déchet*, est d'un cinquième.

XXXVIII. Plusieurs expériences démontrent, comme M. *Carré* l'a enseigné, qu'à n'avoir égard qu'aux circonférences, les déchets sont réciproquement comme ces circonférences, ou comme les diamètres : ainsi un petit tuyau ne donne pas, à proportion de son calibre, autant qu'un grand, ayant plus de circonférence & de frottement en égard à son calibre, que n'en a un grand en égard au sien.

XXXIX. Mais quantité d'expériences m'ont convaincu, que les déchets sont aussi réciproquement proportionnels aux longueurs des tuyaux, ou à quelqu'une de leurs fonctions ; surtout à leurs racines quadrées : c'est ce qui paraîtra par les expériences suivantes. J'adaptai la portion de l'Aorte qui donne les troncs des iliaques, à un tuyau horizontal, au bas d'un réservoir plein d'eau à une hauteur constante, & je trou-

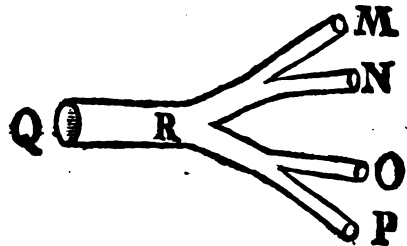


trouvai que par la seule branche D il couloit 16 mesures dans un temps donné, par la seule branche E il en couloit environ autant, ce qui fait 32 ; mais par les deux branches ouvertes ensemble, il n'en couloit que 24, le tuyau C qui s'enchafoit dans le tronc de l'Aorte étoit un peu plus ample que le calibre du tronc en F, & il coula 26. 41 mesures de ce tronc coupé en F.



XL. J'adaptai un tronc d'artère emulgente au même tuyau C. Elle donnoit 4 rameaux M. N. O. P.

M seul ouvert donnoit	3.7	} 10.6
N	3.7	
O	1.7	
P	1.6	



Mais tous ouverts ensemble donnerent 7 mesures, & le tronc seul en R donnoit 8 mesures. Je trouvai aussi qu'une des carotides dont les quatre branches donnoient 6. étant ouvertes à la fois, en donnoient par le tronc coupé de plus en plus jusqu'à 20. à mesure que je raccourcissois ce tronc par des coupes successives, observant de le tenir toujours sur le même plan, & l'eau du réservoir à la même hauteur.

XLI. De ces expériences il est aisé de conclurre que, quoique le tronc soit plus étroit que les branches du premier ordre, & celles-ci plus que celles du second, cependant le tronc ouvert donne plus que les deux premières branches ensemble, & celles-cy plus que les quatre qui en partent ; & ainsi de suite.

XLII.



XLII. Ayant réitéré, d'après M. *Hales*, cette expérience sur le tronc & la mésentérique supérieure, je trouvai à peu près comme lui que les dernières artères sanguines qui se trouvent sur la convexité opposée au mésentère, dans la longueur des boyaux grêles, ne donnoient qu'un 20^{me} au plus, tandis que les artères du Limbe au nombre de 650. donnoient $\frac{1}{16}$ de ce que donnoit le seul tronc coupé en travers. (*Hemastat. Exper. 9.*)

XLIII. D'où il suit que les déchets des dépenses *virtuelles* des troncs & de leurs rameaux, vont toujours en croissant selon une progression dont le premier terme est $\frac{1}{2}$ de la dépense virtuelle pour les troncs d'un pouce en longueur, & de 3 lignes de diamètre; & le dernier terme est $\frac{1}{80}$. Le dénominateur de cette progression se trouve 0.05376. pour l'artère mésentérique dont la progression a 14 termes, & 0.03175. pour l'artère aorte, ou ses branches, qui vont au 23 terme; d'où il suit que le déchet des dépenses pour les artères qui arrosent les viscères, est moindre que celui des artères qui vont dans les membres, au moins dans le rapport de 31 à 53. ou de $\frac{3}{2}$. Ainsi en faisant couler de l'eau par l'aorte dans les artères d'un cadavre, il passera une bien plus grande quantité à travers les viscères du bas ventre, & à travers le cerveau, qu'il n'en passera à travers les autres parties: & c'est ce que j'ai vérifié. L'eau chaude ne passe que très peu des artères qui vont aux muscles, dans leurs veines, tandis qu'elle passe abondamment des artères mésentériques dans leurs veines, & même à travers le foye jusques dans les veines hépatiques.

XLIV. Cette théorie des frottemens nous conduit à une autre encore plus importante, & non moins négligée, qui est celle de la pression latérale des vaisseaux par les fluides qui y coulent dedans. On n'a connu jusqu'à M. *Dan. Bernoulli*, que la pression dans l'état hydrostatique, ou de repos; & on se tromperoit très fort de juger quelle est la même dans l'état du mouvement. Les veines ne sont certainement



pas tant pressées par leur sang que le sont les artères ; aussi leurs membranes ne pourroient y résister, & elles se dilateroient de plus en plus étant plus minces, & le devenant de plus en plus par leur dilatation.

XLV. Les pressions que des vaisseaux essuyent quand le sang y coule, sont comme le poids d'une colonne de ce fluide, qui auroit pour base le produit du rayon de ce vaisseau par sa longueur, & pour hauteur celle à laquelle le sang s'éleveroit dans un tube adapté latéralement à ce vaisseau, sans en rétrécir le calibre, (*Hydrodynam.* pag. 26.) Ainsi les pressions sur des vaisseaux de même longueur sont comme leurs rayons, si les hauteurs génératrices de la vitesse de leur fluide sont les mêmes. Si l'artère Ruischiene a pour diametre un 20. de l'aorte prise vis à vis, elle n'essuyera sur même longueur qu'un vingtième de sa pression ; aussi ai-je trouvé que ces parois n'avoient qu'un 20. de l'épaisseur des parois de l'aorte au même endroit.

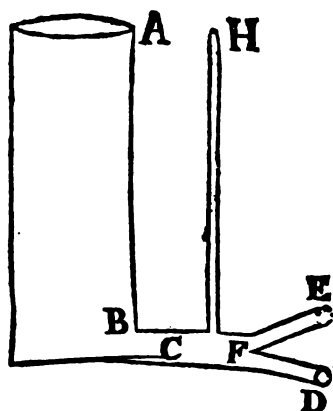
XLVI. La hauteur pressante du sang sur les parois des vaisseaux est la plus grande de toutes au sortir du cœur ; car c'est là que la vitesse du sang est la plus grande de toutes : & la hauteur pressante est comme le quarré de la vitesse, quand les résistances antérieures sont égales.

XLVII. Si la vitesse d'un fluide est gênée, la pression contre les vaisseaux qui le contiennent est comme la différence du quarré de la vitesse *virtuelle* au quarré de la vitesse *actuelle*. Dans l'aorte la vitesse *virtuelle* est telle que, si on faisoit une saignée dans une fièvre aiguë, le sang jailliroit à 21 pieds de distance à la premiere seconde, ou ce qui revient au même, s'éleveroit à 7 pieds de hauteur : or la vitesse *actuelle* est 3 pouces $\frac{2}{3}$ dans le temps d'une contraction du cœur, qui étant $\frac{1}{3}$ de seconde, donneroit 10 pouces par seconde, dont la hauteur génératrice est 1.64 de ponce, & la différence d'avec 7 pieds est 82 pouces 3 lignes.

XLVIII.



XLVIII. Si on a une artère, ou un tuyau qui aille en s'élargissant, comme C E D E. & que le fluide coule d'un réservoir, plein a la hauteur A, il est certain qu'en débouchant les orifices DE, qui ensemble excèdent le calibre du tuyau CF, le fluide n'agira pas contre les parois de ce tuyau, & ne s'élèvera pas dans la jauge *h*, qui est la mesure de la pression.



XLIX. Mais, si les branches sont extrêmement longues, branchuës, pleines d'un fluide gluant & résistant; qu'en un mot le fluide soit plus gêné dans le tronc que dans les branches du premier ordre, & dans celles-ci que dans celles du 3. &c. alors le fluide s'élèvera plus haut dans la jauge adaptée au tronc, que dans celle adaptée aux branches du premier ordre, & en celles-ci plus que si elle l'étoit au troisième ordre, & ainsi de suite; parce que selon les expériences citées (n. 40.) la vitesse actuelle dans les branches est moindre que dans le tronc, & que l'excès de la vitesse virtuelle sur l'actuelle va toujours en diminuant en s'éloignant du tronc.

L. Ainsi la vitesse actuelle dans les artérioles intestinales est $\frac{1}{2}$ de celle dans le tronc, mais elle n'est qu'un 20^{me} de la virtuelle du tronc, & la vitesse actuelle dans les artérioles du Limbe du mésentère est un quatrième de celle du tronc, si le passage y est quatre fois plus ample, mais elle n'est qu'un 16^{me} de la virtuelle; ainsi il y a une différence comme 12 entre ces deux sortes de vitesse dans ces artérioles du Limbe, & une seulement comme 4. entre celles des artérioles intestinales; donc la pression qui est relative au carré de ces différences, est toujours de plus en plus petite à mesure que l'on l'éloigne du cœur, ce qui est aisé à prouver: car, si on enfonce un petit tuyau tout ouvert dans



l'artère d'un chien vivant à différentes distances du cœur, le jet du sang sera d'autant plus petit qu'on sera plus éloigné du cœur.

LI. Ainsi il n'a pas été nécessaire qu'à égal calibre, des artères plus éloignées du cœur eussent autant de fermeté que celles qui en sont plus proches.

LII. M. *Bernoulli* a démontré dans l'*Hydrodynamique*, que si le calibre est à l'orifice E — D (fig. précéd.) comme N est à 1. la pression, ou la hauteur de l'eau dans la jauge FH. est toujours comme $\frac{nn-1}{nn}$ A ; ainsi, si l'orifice E — D est $\frac{1}{2}$ du calibre de C, l'eau s'élève dans la jauge au $\frac{1}{2}$ de la hauteur (A) de l'eau dans le réservoir ; si l'orifice est $\frac{1}{3}$ du calibre du tuyau, la hauteur pressante est égale à $\frac{399}{400}$ de la hauteur A.

LIII. Mais, si on considère les frottements sans avoir égard aux calibres, il suffit que le sang soit assez gêné dans les troncs pour qu'il n'en sorte par les extrémités qu'un 20^{me} de ce que le seul tronc donneroit s'il étoit ouvert, afin d'être en droit d'en conclure que le sang y est tout aussi pressé, que si c'étoit un tuyau cylindrique qui eut un orifice 20 fois plus petit que le tronc ; & dans l'un & l'autre cas la pression sera la même, ou de $\frac{399}{400}$ de la hauteur totale qui pousse le sang dans le tronc.

LIV. Dans les veines dont le calibre est un tiers plus grand que celui des artères correspondantes, la vitesse *actuelle* est un tiers plus petite que dans les artères, mais la vitesse *virtuelle* n'est pas à beaucoup près si grande. Car M. *Hales* a fait voir que le sang ne s'élève qu'à $\frac{1}{10}$ ou $\frac{1}{12}$ tout au plus dans les veines, de la hauteur à laquelle il s'élève dans une jauge adaptée aux artères d'un animal vivant. Il y a donc plus de différence dans les artères entre la vitesse virtuelle

&c



& actuelle qu'il n'y en a dans les veines: car 84 surpasse plus 9 que 7 ne surpasse 4. De même les racines de ces hauteurs qui expriment ces vitesses, sont moins inégales dans les veines que dans les artères; ainsi dans les veines la vitesse avec laquelle le sang coule, est presque aussi grande que toute celle avec laquelle il peut y couler.

L V. De là vient que les veines sont si souples & ont des parois si minces; elles sont fort peu pressées par le sang qui y coule: aussi quand on les ouvre sans qu'il y ait fièvre ni pléthore, le sang n'en coule presque pas, à moins qu'on ne gêne son cours par une ligature entre le cœur & la saignée, & qu'on ne l'accélère en remuant le poignet.

L VI. La Théorie *Bellinienne*, qui pose pour principe, que le sang véneux trouve une grande résistance en allant au cœur, & que cette résistance est diminuée notablement par une petite incision latérale à la veine, porte sur de faux principes: aussi la théorie de la dérivation & de la révulsion, qui porte sur ces principes, est tous les jours abandonnée par les Médecins qui se conduisent par la raison plutôt que par les préjugés & par l'usage.

L VII. Quand on obstruë, ou qu'on lie une veine, on diminue le passage total du sang d'une certaine quantité; si on le diminueoit de moitié en bouchant la moitié des veines, la pression du sang contre les parois des vaisseaux seroit égale aux trois quarts de la force avec laquelle le sang est poussé par le cœur, ou égale à 63 pouces; si on bouche une veine entière qui reçoive une 20^e partie du sang de l'Aorte, la pression est augmentée d'un 20^e de la hauteur qui pousse le sang dans l'Aorte, ou d'environ 4 pouces; avec la différence que les vaisseaux voisins, s'ils ont quelque communication, s'ouvrant un peu plus, la pression en diminue d'autant. M. *Keill* ayant mesuré exactement ce que l'artère crurale d'un chien vivant donnoit de sang étant coupée en travers, & combien en donnoit la veine crurale de l'autre côté en même tems, trouva que ces quantités étoient entr'elles comme 15 à 6. Le calibre de l'artère est à celui de la veine en ce lieu comme 2 à 3. Les vitesses étant com-



comme les dépenses divisées par le calibre sont comme $\frac{1}{2}$ à $\frac{1}{3}$, ou comme 7.5 à 2.0, dont les carrés sont comme les hauteurs génératrices de ces vitesses, savoir comme 14 & 1. La vitesse actuelle du sang dans l'artère avant qu'on l'ouvrit, étoit à celle du sang dans la veine comme 3 à 2. La vitesse virtuelle de l'artère se trouve par cette expérience à sa vitesse actuelle 14 fois plus grande qu'elle ne l'est dans la veine, (selon M. Hales c'est 12 seulement ;) donc la pression du sang contre les artères est 12 ou 14 fois plus grande, que celle du sang contre les veines.

LVIII. Les artères sont autant pressées à un 400^e près qu'elles peuvent l'être, la force du cœur restant la même ; donc étant entièrement liées, elles ne doivent pas s'enfler sensiblement : c'est ce que j'ai bien vérifié en liant les carotides d'un chien vivant. Les veines n'essuyent pas en santé la 12^{ème} partie de la pression des artères ; donc en les bouchant entièrement, elles en éprouveront tout autant, & s'enfleront 10 ou 12 fois plus que ne font les artères : c'est ce que l'expérience confirme, car en liant les veines pour la saignée du bras, on les voit grossir sensiblement entre la ligature & les extrémités. De là on peut tirer du jour pour la théorie des tumeurs : quant aux artères liées elles ne s'enflent pas sensiblement.

LIX. Abrégeons en finissant par quelques réflexions sur les usages de l'admirable Machine hydraulique que nous considérons.

LX. Si le système des vaisseaux n'eut été destiné, comme des tuyaux de conduite, qu'à transporter le sang des artères aux veines, & de là au cœur, il eut fallu, pour que la machine fut parfaite, qu'il se fut retrouvé dans le sang véneux les $\frac{1}{3}$ d'effet relatif à la force que le cœur emploie. (n. 18.) Mais il y a une bien plus grande partie de la force du cœur consumée ; & rien ne se consume en vain dans une Machine aussi parfaite que celle-ci l'est en santé : ce n'est donc pas le seul transport du sang que la Sagesse suprême y a eu en vue.

LXI.



LXI. Les grosses artères & le cœur n'avoient pas besoin de tant de force & de tant de résistance, pour transporter seulement le sang ; en ouvrant davantage les extrémités artérielles, on en auroit conduit davantage avec moins de force & moins de résistance. Il falloit donc cet appareil pour une autre fin (n. 1.) qui est celle de briser, & broyer le sang toujours prêt à se coaguler faute de broyement. Il falloit allumer par là un degré de chaleur nécessaire à la fluidité des humeurs, à la sensibilité des nerfs, à la flexibilité des muscles.

LXII. Le sang, après avoir été bien trituré, n'avoit besoin que d'un crible pour être passé : les artérioles sont les filières auxquelles il passe ; leur force est suffisante pour cette opération, mais ne l'eut pas été pour le broyement. Les veines n'avoient pas besoin de beaucoup de fermeté, n'ayant qu'à conduire un sang broyé & affiné ? J'obtiens beaucoup d'autres usages ; mais, quelle est la Machine hydraulique inventée par les hommes qui, avec aussi peu d'appareil, remplit tant de vûes différentes ? Broyer, cribler, transporter un fluide, qui en même temps réchauffe, nourrit & entretient la machine pendant près d'un siècle !





OBSERVATIONS

SUR LES MALADIES DU COEUR,

PAR M. MECKEL.

Traduit du Latin.

I.

Le corps humain est construit de manière, que chacune de ses parties, en vertu même de l'action continuelle qui est nécessaire pour la conservation de la vie, contribue insensiblement à sa propre destruction ; & c'est ainsi que la Nature, par la structure même du corps, a posé un terme naturel à la vie. Outre cela, les diverses variations, tant externes qu'internes, auxquelles la vie humaine est sujette, peuvent souvent accélérer cette destruction des parties, au point que la Machine, sans attendre la mort naturelle, s'écroule dans peu, à moins que connoissant la cause du mal on ne la dissipe, en s'y opposant dès les commencemens par des remèdes convenables. Aussi, dès que l'on est assuré par des signes extérieurs de l'endroit où réside le mal, & des effets qu'il y produit, on est d'autant plus en état d'égorger, comme s'exprime fort bien *Hippocrate*, cet ennemi dès sa naissance, & d'empêcher qu'il ne cause une ruine totale.

II. Mais il arrive souvent que le germe de quelque maladie cruelle est tellement caché dans quelque recoin du corps, qu'il ne peut être découvert que par un homme très exercé dans un semblable examen, & parfaitement versé dans la connoissance de la structure du corps humain, & de l'usage de ses parties. Ces conditions sont d'autant plus nécessaires, que la partie lésée est plus noble, & que la vie est plus aisément en danger, lorsque cette partie vient à souffrir quelque atteinte, même légère. De toutes les parties du corps humain il n'y
en



en a point dont l'importance surpasse celle du cœur ; il est le principe du mouvement de toute la machine ; & dès que son action vient à être troublée, ou empêchée, tous les autres membres languissent, toutes les autres parties du corps défailent dans leurs actions & dans leurs fonctions. Cette piece si essentielle du corps humain n'a pourtant point de prérogative par dessus les autres ; elle est exposée comme elles, tant aux maladies qui naissent de son action continuelle qu'à d'autres qui sont accidentelles, & prennent leur source, soit dans le liquide qu'elle reçoit & qu'elle distribue, soit dans les canaux par lesquels ce liquide entre & sort, dans le diametre & la configuration desquels il peut arriver divers changemens extraordinaires, & préjudiciables aux fonctions naturelles. Les maladies & la mort viennent également, de ce que les canaux que le cœur remplit & gonfle par son action, lui opposent une trop grande résistance, ou réciproquement, de ce que le cœur poussant le sang avec trop de force endommage les canaux qui le reçoivent.

III. J'ai donc crû m'occuper utilement, en rassemblant avec soin pendant le cours de plusieurs années les observations qui concernent les maladies du cœur, & des grands vaisseaux, tant celles qui reviennent plus fréquemment, mais auxquelles on n'a pas apporté assez d'attention, que d'autres qui sont plus rares. J'ajouterai l'histoire de ces maladies, autant qu'elle a pû parvenir à ma connoissance. Il est fâcheux cependant qu'on ne puisse le plus souvent pas s'assurer des circonstances d'un mal, à cause de l'état abject & de la condition misérable du plus grand nombre des malades qui sont l'objet de ces observations ; gens de la situation desquels personne ne se trouve en état de rendre compte, lorsqu'ils viennent à mourir. On rencontre les mêmes difficultés, lorsqu'on veut s'instruire de la vie qu'ont menée ceux qui meurent dans les Hôpitaux, & quel a été le cours de leurs maladies. Comme ils arrivent tard dans ces Maisons, où l'on ne les retire que parce qu'ils sont comme abandonnés, dans la privation de tout secours & de tout commerce, il n'est presque pas possible d'acquérir des lumières sur les causes de leur état, qu'ils ignorent pour l'ordinaire

On ne doit pas attendre qu'il les emporte avant qu'on les ait enlevés par les progrès & les symptômes.

SECTION I.

De la collection du péricarde avec le cœur.

La Nature n'a rien épargné pour faciliter un mouvement libre au cœur, en rendant la surface interne du péricarde, aussi bien que la surface externe du cœur, polies & glissantes. C'est à cet effet qu'est destinée une vapeur très subtile, qui s'exhale continuellement par une infinité de vaisseaux artériels, de la tunique du péricarde, & de celle de la surface externe du cœur, qui lui est continuë. Cette vapeur lymphatique est sans cesse résorbée par les veines, tant que le corps est dans un état naturel & sain. Elle est, comme toutes les autres liqueurs lymphatiques du corps, de la nature des liquides gélatineux, que le séjour, la chaleur, & la pression, épaisissent, & changent en filamens cellulæux, plus ou moins solides & consistans, suivant qu'une plus grande ou moindre quantité de ces liquides continuë encore à les humecter. C'est ce que prouve une foule d'exemples des viscères qui s'attachent l'un à l'autre dans le bas ventre, & des pœmons colés à la pleure dans la cavité du thorax ; cela n'arrive, dans l'un & l'autre de ces cas, qu'à cause de l'épaississement de quelque liquide qui s'exhale, & séjourant dans un endroit, produit des fibres cellulæuses, souvent même ligamenteuses, dont la dureté va quelquefois jusqu'à rendre la liaison, ou adhérence des parties, plus forte que toutes celles qui font l'ouvrage de la Nature. Une infinité de vaisseaux, portant la nourriture dans une semblable toile cellulæuse formée extraordinairement, en augmentent l'étenduë, & en forment un réseau d'un tissu indestructible. C'est ce que j'ai appris en injectant des pœmons attachés à la pleure ; l'injection ayant fait paroître des vaisseaux sans nombre, qui se prolongeoient, & se dispersoient dans la cellulæuse, d'où ils alloient continuër à la surface des pœmons. Cela fait voir pourquoi les pœmons dans cet état d'adhérence sont plus sujets à s'altérer & à s'enflammer, que lors-



lorsqu'ils jouent librement dans les sacs de la pleure. En effet il y a tant de ces vaisseaux attachés au poumon & à la pleure, qui souffrent une compression, que le fluide qui y séjourne produit très facilement, & pour les causes les plus légères, des inflammations qui s'étendent fort loin, affectant également l'une & l'autre de ces parties. Lors donc qu'en même tems le poumon se trouve blessé, & attaché à la pleure, la moindre cause pléthorique produit aussi-tôt un sentiment de douleur, ou la pleuropneumonie. C'est pour prévenir ce danger que la Nature a fourni l'exhalation continuelle du liquide subtil dont nous avons parlé, & l'humectation qui en résulte ; mécanisme qui a surtout lieu dans les viscères, dont les fonctions naturelles demandent un mouvement tout à fait libre. Cette humeur subtile & gélatineuse, qui exhale donc du péricarde, lorsqu'il arrive quelque obstruction dans les plus petits vaisseaux sécrétoires, soit ensuite d'une inflammation, soit à cause de la viscidité des humeurs, soit enfin par sa propre épaisseur, de sorte que les veines (*) ne puissent plus en faire la résorption convenable ; cette humeur, dis-je, devient plus épaisse & condensée par la pression continuelle du cœur sur le péricarde, & par la résorption des veines qui en tirent le plus liquide. Cette liqueur épaissie forme alors des fibres celluleuses, solides, & qui unissent si fortement le cœur au péricarde, que cela paroît former un tout continu, & jette dans l'erreur ceux qui ne sont pas connoisseurs dans ce genre, en leur faisant croire que le péricarde manque. Cependant quelques vaisseaux exhalans du péricarde qui sont encore ouverts, versent une liqueur, qui empêche cette celluleuse extraordinaire de trop se roidir ; ce qui fait que le cœur, nonobstant la force de cette cohésion, peut continuer à se mouvoir, quoique d'un mouvement irrégulier, soit à l'égard de la force, soit par rapport à l'égalité des pulsations. Mais cette celluleuse factice s'accroît toujours de nouvelles fi-

H 2

bres,

(*) Le péricarde est pourvu d'une quantité innombrable de ces veines, comme le découvrent clairement l'injection, & la transfusion perpétuelle du liquide qu'elles fournissent à la cavité du péricarde.



bres, à mesure que la liqueur continuë à s'y porter ; & cette liqueur s'y répandant s'épaissit, & faute d'une résorption suffisante devient une matière crasse, tenace, ou stéatomateuse, qui, à proportion qu'elle acquiert de l'étendue ou de la masse, met toujours la vie en plus grand danger, en empêchant le mouvement naturel du cœur, & produit toujours de nouvelles adhérences, qui augmentent la force & la grandeur de l'adhérence totale.

Lancifus, dans son *Traité de l'Aneurisme*, ne rapporte qu'une Observation qui concerne la cohésion extraordinaire du péricarde au cœur ; & *M. Senac*, dans son excellent Ouvrage sur le Cœur, en fait à peine mention. Il touche seulement en peu de mots la sécheresse du péricarde, parlant d'ailleurs avec assez d'étendue des autres maladies du cœur, à proportion de leur importance. Je vais donc fournir ici un nombre plus considérable d'Observations sur ce mal, qui feront mieux connoître les dangereux effets qui en résultent.

OBSERVATION I.

Histoire.

Une Dame de naissance, digne d'un meilleur sort, d'un corps foible & délicat, avoit commencé à être sujette dès l'âge de quatorze ans à s'émouvoir vivement pour les moindres causes ; son visage se couvroit aussi-tôt d'une rougeur universelle, & elle sentoit des agitations intérieures autour du cœur. S'étant ensuite mariée, elle se trouva dans une situation où il ne lui manquoit aucune des commodités de la vie ; & sa santé se soutint assez bien pendant quelque tems, pour un corps aussi délicat que l'étoit le sien. Sa première grossesse ne fut accompagnée d'aucune incommodité ; mais les couches ne lui furent pas aussi favorables : ses angoisses ordinaires s'accrurent considérablement, & elle se plaignoit souvent de tourmens dans la région du cœur. Elle parut cependant se rétablir ; & étant devenue une seconde fois enceinte, elle fit une fausse couche, depuis laquelle sa santé n'alla plus qu'en empirant.



pirant. Son visage étoit presque continuellement couvert de rougeurs, sans même qu'il y en eut de causes manifestes ; quelquefois en parlant sa respiration s'arrêtoit tout d'un coup, ou bien ses paroles se précipitoient rapidement ; les angoisses des environs du cœur, & une oppression qui la rendoit comme toujours haletante, ne lui laisserent presque aucun repos ; elle étoit sur ses gardes, & veilloit sans cesse sur elle-même, pour ne rien dire ou faire avec trop d'action : & elle étoit d'autant plus obligée à ces précautions, que c'étoit une Dame d'un esprit vif & d'un génie extraordinaire. Sa situation devenoit donc très fâcheuse toutes les fois qu'elle étoit exposée, ou à quelque mouvement trop véhément, ou aux effets de quelque passion, ou à une tension un peu forte du ventricule ; ce qui lui faisoit redoubler ses attentions pour ne pas se trouver dans ces cas, dont les effets étoient si fâcheux, qu'ils la jettoient quelquefois dans des défaillances. Des terreurs & des tremblemens accompagnoient aussi pour l'ordinaire ces angoisses ; & dans les tems même où elle étoit d'ailleurs le mieux, elle se plaignoit d'un tiraillement continuel, & tout à fait inquiétant, dans la région du cœur, qui devenoit l'incommodité la plus fâcheuse, lorsque les circonstances susdites s'y joignoient. De plus elle eut, à trois reprises différentes, à la suite de quelque mouvement léger du corps, & sans aucuns signes qui eussent précédé, des attaques de crachement de sang. Les conseils & les remèdes d'un habile Médecin, dont elle se servoit, la guériront parfaitement de cette incommodité, ce qu'on peut regarder comme une chose assez étonnante ; & il ne lui en resta, ni toux, ni aucun signe de phtisie. Tout le monde prétendoit cependant qu'elle avoit le poumon ulcéré, & qu'elle étoit phtisique, à cause des symptômes que nous avons rapportés, & que les mêmes causes faisoient revenir très aisément ; à quoi se joignoit une maigreur qui alloit tous les jours en augmentant.

Le Médecin, qui ne s'en tenoit pas à ces indications vagues, mais qui étoit accoutumé à rechercher avec plus d'exactitude les vraies causes d'un mal, jugea qu'il ne restoit aucune atteinte au poumon ; mais que cette grande sensibilité, cette foiblesse de tout le corps, & la trop



grande expansion du ventricule, qui étoit suivie de la rétropression du diaphragme sur les intestins qui étoient foibles, que tous ces symptômes rétinis venoient du mouvement irrégulier du cœur. Comme l'abondance du sang augmentoit les rougeurs du visage, & ramenoit les hémopryfies, il ordonna des saignées, auxquelles il joignit des résolvens doux, des eaux minérales légères & aussi résolventes, des alimens laiteux, & des évacuans foibles ; prescrivant en même tems un régime de vie extrêmement modéré, une diète des plus simples, & qui pût procurer la digestion la plus facile. Cependant la cause du mal demeurait toujours inconnue & cachée ; les précautions dont on vient de parler ne servant qu'à en prévenir les accroissemens subits, sans pouvoir la détruire entièrement, & amener la malade au point désiré d'une guérison parfaite par l'usage des remèdes prudemment administrés. Elle demeura toujours foible & angoissée ; & au milieu de toutes les commodités dont elle jouissoit, elle étoit toujours harcelée par cet ennemi secret, par ce tiraillement continuel qui ne cessoit de l'inquiéter, comme elle le disoit elle-même, & en vint au point de ne lui pas laisser le moindre relâche. Pendant le tems de cet état le pouls de la patiente étoit foible, & ses petits battemens se suivoient avec une grande fréquence ; souvent il devenoit intermittent, surtout après que la respiration avoit été trop véhémence, ou l'esprit trop agité de quelque passion. La foiblesse augmenta considérablement de jour en jour, sans que tous les remèdes fortifiants fussent d'aucune utilité ; les angoisses & les palpitations de cœur s'accrurent avec force, & la mort vint enfin les terminer, au grand regret de tous ceux qui s'étoient flattés de la conservation d'une personne dont l'excellent caractère lui avoit concilié l'estime universelle. On avoit tout lieu de croire que la cause particulière du mal étoit cachée dans le corps ; & c'est pour la découvrir qu'on résolut de procéder à la dissection du cadavre.

Dissection Anatomique.

Après avoir donc premièrement ouvert l'abdomen, tous les boyaux furent trouvés très sains, & dans une parfaite intégrité ; les intestins



restins n'avoient rien de gonflé, & leurs veines ne parurent point trop remplies; mais la structure des tuniques étoit fort mince, & elles se tendoient un peu avec le ventricule, lorsque l'air, ou quelque petite quantité de matiere, y entroit. Aussi-tôt après l'ouverture du thorax, les poumons en s'affaissant donnerent une preuve de leur bon état. Leur couleur étoit naturelle, & le sang ne les gonfloit trop que dans leurs lobes inférieurs, la tunique étant remplie d'air, comme de coutume. Le poumon gauche étoit tant soit peu adhérent à la pleure par sa partie postérieure, sans qu'il y eut pourtant aucun signe d'inflammation, ni de suppuration. Pour parvenir donc à connoître l'état du cœur, je m'efforçai d'ouvrir le péricarde; mais je fus arrêté, & je le trouvai continu au cœur. Dès que j'eus remarqué cette cohésion contraire à l'état naturel, je procédai avec beaucoup de précaution pour le détacher du cœur, à la surface extérieure duquel il étoit lié de toutes parts avec beaucoup de force par le moyen des fibres celluleuses, qui, surtout à la pointe & à la base du cœur, étoient si solides & si serrées, qu'elles rendoient la séparation très difficile dans ces endroits. Il y avoit fort peu d'humidité, & les interstices secs des fibres celluleuses ne se montrèrent remplis d'aucun fluide. Le cœur même étoit gonflé par le sang coagulé dans ses cavités; sa substance musculieuse étoit pâle & lâche, & il n'y avoit presque point de graisse, sans que d'ailleurs on remarquât aucune défectuosité dans ses vaisseaux, ou dans ses valvules.

Explication Physiologico-Pathologique.

Personne ne sçauroit nier que la parfaite santé & la conservation de notre corps ne foyent fondées sur le mouvement libre, régulier, & égal du cœur, qui est une machine destinée à pousser les liquides dans les canaux qui sont employés, tant à procurer la circulation du sang qu'à effectuer les sécrétions nécessaires pour la conservation du corps. Il s'ensuit nécessairement de là que, lorsque le mouvement du corps est troublé, il en résulte du désordre dans la circulation, aussi bien que dans les fonctions & les sécrétions des viscères & des autres parties du corps,



corps, qui retirent quelque utilité de ces opérations. C'est relativement à cet usage que la Nature a renfermé le cœur dans un sac lâche & d'une surface glissante, tel qu'est le péricarde, afin qu'il ne s'attachât point aux parties voisines, & que son mouvement ne vint point à être troublé & dérangé par le mouvement de ces parties. C'est pourquoi le cœur même, par le moyen de sa propre surface, & d'une liqueur qui en exhale continuellement, humecte & enduit, en quelque sorte, le sac du péricarde dans lequel il est contenu. Et afin que celui-ci affermisse en même tems la situation du cœur, il est fortement attaché par sa base à la partie gauche de la chair costale du diaphragme, & à la surface supérieure du milieu du tendon large du diaphragme, à l'aide de fibres celluleuses très solides, & si serrées, que la pointe du scalpel le plus aigu a beaucoup de peine à les séparer, & à rompre leur étroite liaison. Le mouvement du cœur étant beaucoup plus rapide que celui du diaphragme, ces deux parties n'auroient pu avoir une liaison immédiate entr'elles, sans que l'action de l'une ou de l'autre en eût été altérée ; & ç'auroit été la même chose qu'un sac fortement adhérent au diaphragme eût été attaché au cœur, ou que le cœur lui-même l'eût été au diaphragme. S'il arrive donc que le péricarde tienne à la surface du cœur, celui-ci ne peut plus continuer à se mouvoir régulièrement à cause du mouvement du diaphragme, que la respiration fait continuellement élever & abaisser. Car dans l'état naturel, six ou sept pulsations, ou battemens du cœur, ne répondent qu'à un seul acte de respiration, ou au mouvement alterne du diaphragme. Ainsi, pendant que le diaphragme descend, il force le cœur qui lui est adhérent par le moyen du péricarde, de descendre vers l'abdomen, & l'arrête fortement, de sorte que la pointe ne sçauroit s'approcher de la base, ni la parfaite contraction du cœur s'exécuter ; car la surface qui devrait être libre, afin que la cavité diminuée par la contraction puisse s'évacuer, est liée par autant de cordes, ou fils, qu'il y a de filamens qui forment le tissu extraordinaire de la celluleuse. Ces obstacles diminuent dans le tems où le diaphragme monte vers le thorax ; & alors le cœur se contractant plus parfaitement peut s'évacuer : cependant il demeure toujours retenu par
sa



sa surface extérieure ; & il est obligé d'employer une force beaucoup plus grande que celle qui seroit naturellement requise, pour effectuer cette évacuation complète, qui se fait par la contraction. L'abord du sang dans les vaisseaux & dans les viscères se fait donc d'une manière inégale & irrégulière ; il s'accumule dans les veines pendant l'inspiration, & le reflux naturel du sang dans les cavités du cœur est empêché par là ; d'où procèdent les rougeurs du visage, l'inégalité du poux tremblotant & fréquent, les angoisses, les affections spasmodiques, les tremblemens, les oppressions, les foiblesses, & même les sursaits apoplectiques, qui sont autant de conséquences nécessaires de cet état. Quand ensuite le diaphragme relâché dans l'expiration revient vers le cœur, celui-ci presse avec plus de force le sang accumulé dans les cavités, & le chasse dans les vaisseaux artériels ; tandis que les veines de leur côté le versent en plus grande quantité dans le cœur : & les viscères, auxquels la quantité de sang nécessaire pour les sécrétions avoit manqué, lorsque la contraction du cœur n'avoit pu s'achever parfaitement durant l'inspiration, se trouvent ensuite accablés, soit par la trop grande abondance, soit par la trop forte impulsion du sang, qui entre dans leurs petites embouchures sécrétoires, les gonfle trop, les remplit de particules grossières, de sorte que ces canaux qui sont d'une extrême petitesse, viennent insensiblement à s'obstruer. Dans les viscères plus lâches qui sont destinés à faciliter la circulation de toute la masse du sang, tels que sont les poudrons, les vaisseaux trop foibles se remplissant excessivement deviennent tendus jusqu'à crever ; ce qui produit les hémorrhagies. Le cœur ainsi agité sans relâche d'un mouvement irrégulier, se trouve obligé d'employer des forces beaucoup plus grandes que celles qui lui ont été assignées par la Nature, tantôt pour surmonter la résistance du diaphragme, tantôt pour chasser la trop grande masse du sang ; ce qui fait qu'insensiblement il se relâche, & s'affoiblit : la résistance des vaisseaux artériels augmente à proportion, la circulation se déränge ; les sécrétions vont en diminuant ; les rougeurs, l'inégalité du pouls, les palpitations, la foiblesse universelle du corps, ne sont que s'accroître, jusqu'à ce que les forces nécessaires



pour le mouvement du cœur soyent détruites, tant par la trop grande résistance qu'il éprouve, que par les progrès de son propre affoiblissement : & cette destruction n'est autre chose que la mort même. Cette foiblesse est augmentée par la dilatation trop sensible du ventricule & des intestins, qui est ennemie du cœur ; il ne sçauroit entrer dans l'estomach une quantité d'alimens suffisante pour la nourriture du corps, & ces alimens n'éprouvent pas une digestion parfaite à cause de la foiblesse des intestins.

A l'aide de ces principes, il devient facile d'expliquer tous les signes rapportés dans l'histoire de la maladie précédente, & tous les symptômes auxquels la malade a été exposée. Leur origine peut être démontrée avec beaucoup de clarté. Car, pour parler d'abord de ce symptôme continuel, qui a accompagné toute la maladie, je veux dire, de ce tiraillement incommode de la région du cœur & du diaphragme, qu'on peut regarder comme le signe pathognomique du mal ; chacun comprend sans peine qu'un cœur attaché au péricarde par tant de filamens celluloux aboutissans à sa surface, qui devroit être parfaitement libre, pour que son action fut parfaite, est obligé par leur moyen de suivre le mouvement du diaphragme dans l'inspiration ; & c'est précisément de là que doit naître cette sensation inquiétante d'un tiraillement continuel dans la région du cœur, parce que la contraction est empêchée en même tems, ce qui trouble la liberté de la circulation, & la parfaite impulsion du sang dans les vaisseaux. Et quand même une contraction véhémente du cœur surmonteroit le diaphragme, celui-ci ne pourroit alors s'abaisser autant qu'il est nécessaire pour rendre la respiration complète ; laquelle étant ainsi troublée, soit par cette cause, soit par la volonté même de l'ame, qui cherche à prévenir la douleur causée par la tension, la circulation du sang dans les poudmons trouve des obstacles, de façon que la sensation continuelle du tiraillement susdit doit être permanente, & accompagnée d'une autre sensation non moins fâcheuse de réplétion & de tension, qui procede de l'irrégularité de la circulation, & de ce que le sang séjourne trop souvent dans le cœur.

L'irré-



L'irrégularité & l'embarras de la circulation par l'artère pulmonale, sont cause qu'il reste une trop grande quantité de sang dans les rameaux de la veine cave; de là ces rougeurs du visage qui ont tant fatigué la malade, aussi bien que la manière subite dont elles paroissent & disparoissent, suivant que le cœur éprouvant plus ou moins de résistance pendant l'acte de la circulation, ne pouvoit atteindre au point de contraction requis. Quand après cela l'impétuosité du cœur trop irrité, soit par l'extension, soit par la traction, s'augmentoît assez pour surmonter la résistance qui lui étoit contraire, les vaisseaux artériels des poudmons se relâchoient, & se déchiroient; d'où procédoit une hémoptysie qu'aucuns signes n'avoient annoncé: & il est évident que la même chose arrivoit également dans les veines, lorsque le reflux dans le ventricule postérieur du cœur étoit empêché.

La connoissance diagnostique du mal dans le corps vivant de la malade pouvoit donc être acquise, en observant les symptômes dont voici l'énumération; une sensation incommode de tiraillement dans la région du cœur; des rougeurs subites qui se manifestoient au visage; la respiration angoissée & oppressée, sans aucun signe de lésion dans le poudmon; le pouls irrégulier, tant à l'égard de la force que par rapport à la fréquence, & qui s'augmentoît en parlant, ou toutes les fois que quelque autre cause prolongeoit l'inspiration, jusqu'à ce qu'il parvint à une cessation momentanée du mouvement du cœur, qui étoit suivie de défaillance; une grande foiblesse du corps, sans qu'il parût qu'aucun des viscères qui servent à la nutrition fussent endommagés; une inquiétude d'esprit continuelle causée par cette fâcheuse sensation; le mouvement du cœur troublé, dès que le ventricule ou les intestins souffroient la plus légère expansion. Le pronostic étoit aisé à déduire de ces signes; c'est qu'on ne pouvoit jamais espérer de conduire la malade à une guérison parfaite: car les fibres une fois formées, & qui tenoient au cœur de façon qu'il en naissloit un obstacle à son mouvement, ne pouvoient être détachées & détruites; & les circonstances indiquées par les signes détaillés ci-dessus, sont d'autant plus dangereuses qu'u-



qu'une semblable adhésion est plus étendue & plus forte, ce qui peut varier suivant la nature & les dispositions du corps attaqué. L'indication des moyens de soulagement tend donc à procurer l'amollissement continuel des fibres du corps, pour prévenir que ces fibres celluleuses qui se sont formées contre nature, en devenant trop roides, n'arrêtent totalement l'action du cœur. Or, comme cet amollissement ne sçau-roit avoir lieu qu'au moyen de ce fluide subtil du péricarde, qui s'exhale sans cesse dans les interstices des fibres, il est nécessaire d'employer un délayement copieux & continuel, pour rendre les liqueurs du corps aussi propres qu'il est possible à la circulation, & à la sécrétion par les plus petits vaisseaux destinés à les exhaler : mais en même tems il faut prendre garde que la trop grande quantité de sang, par sa résistance, ne surpasse les forces d'un cœur affoibli, ou que sa trop grande expansion ne devienne préjudiciable aux autres viscères du corps. Un autre objet d'attention encore, c'est de maintenir la liberté de la respiration ; & dans cette vue on doit empêcher que l'abdomen trop gonflé ne résiste à l'expansion des poûmons, & à la descente naturelle du diaphragme, afin que l'inspiration se faisant dans l'espace de tems le plus court qui lui convient, la circulation du sang par les poûmons soit aidée, car lorsqu'il s'en arrête trop dans les poûmons, il en naît une résistance au libre mouvement du cœur.

Aussi voyons-nous dans nôtre malade, que ces remèdes ont détourné avec beaucoup de succès tous les accidens qui pouvoient causer une mort subite. Le Médecin habile & prudent a toujours employé les émolliens, les délayans, les résolvans, & les laxatifs doux, avec la saignée ; & une diète émolliente des végétaux les plus convenables à la digestion. C'est de là qu'est venue cette circonstance vraiment étonnante, du retour assez fréquent d'un crachement de sang impétueux, sans que les poûmons ayent été endommagés, & de la parfaite guérison de ce mal, qui ne feroit jamais arrivée sans la sage application des remèdes susdits, vû l'obstacle que formoit le mouvement irrégulier du sang dans les poûmons, causé par le défaut du cœur dont nous
avons



avons rendu compte. Mais la maladie en question, accompagnée de symptômes beaucoup plus fâcheux, produit bientôt des effets mortels; dès que le diaphragme descendant subitement & avec force, entraîne le cœur avec soi, & que les muscles de l'abdomen trop relâchés ne fussent pas pour lui résister. C'est ce que l'Observation suivante va confirmer.

OBSERVATION II.

Histoire.

Une femme robuste, & ayant de l'embompoint, d'une médiocre stature, & dont le corps étoit bien formé, devint enceinte dans le cours de sa vint & unième année, s'étant toujours assez bien portée jusques-là. Pendant le cours de sa grossesse elle se plaignit d'angoisses & de tourmens continuels dans la région du cœur, étant pour l'ordinaire pâle, & ayant la respiration un peu embarrassée. On attribuoit ces symptômes à l'expansion de l'abdomen causée par la grossesse, & l'on ne soupçonnoit aucun autre mal. Le 29 de Decembre 1754. elle sentit les douleurs de l'enfantement; & quoiqu'angoissée, elle eut pourtant une couche assez prompte & heureuse. Mais bientôt après, étant encore au lit comme accouchée, ses angoisses augmentèrent excessivement, les vuidanges s'arrêtèrent; on les fit revenir par le secours des lavemens, mais avec un surcroît d'angoisses; comme le poux étoit dur & tremblottant, on ordonna la saignée, qui procura à la malade un soulagement de quelques heures, au bout desquelles revinrent la fréquence, l'inégalité, la dureté, & les tremblemens fréquens du pouls, avec un tel tourment d'entrailles, qu'elle n'eut pas un moment de relâche, & tomba dans un état desespéré. La saignée fut réitérée, & encore suivie de quelque repos par le relâchement des symptômes susdits; mais le sang tiré de la veine ne se coagula point de la manière ordinaire, la sérosité ne s'en étant point séparée; il ressembloit à une masse de bouillie, gélatineuse, tremblante, & blesâtre, quoiqu'à la première saignée le sang eut encore été naturel. Les angoisses ne cessèrent plus, ou



plutôt elles s'accrurent si fort, avec le tremblement, l'inégalité, & l'intercadence du pouls, que le 31 Decembre la malade fut dans des sueurs froides continuelles. Une diarrhée colliquative l'épuisait en même tems, de sorte que le pouls s'étant affoibli de plus en plus, tandis que la fréquence augmentoit, & des spasmes avec le hoquet s'y étant joints, elle succomba, & le premier jour de l'année 1755. fut le dernier de sa vie,

Dissection Anatomique.

Il n'étoit pas difficile de juger qu'il y avoit ici quelque cause cachée, d'un ordre particulier; une mort subite, & des symptômes aussi violens, ne pouvant venir naturellement à la suite d'une couche naturelle & facile, après laquelle il n'y avoit eu aucune suppression. Il n'y avoit donc que la dissection anatomique qui pût mettre sous les yeux la cause de cette mort violente. On y procéda; & ayant commencé par l'ouverture de l'abdomen, on examina les viscères, où tout étoit dans un tel état de perfection, que je ne crois pas avoir jamais vu ces parties, sans en excepter la rate, dans un état aussi naturel. Je m'attachai donc à considérer soigneusement l'utérus, pour voir s'il contenoit quelque défaut qui fut la cause du mal. L'utérus encore au dessus des os pubis, étoit contracté jusqu'au tiers de la grandeur totale que lui donne l'état de grossesse; on n'y voyoit aucune inflammation, mais il étoit naturel, d'un rouge pâle, & sa tunique fibreuse repliée formoit à la surface des rayes blanchâtres. Il n'y avoit non plus aucun signe d'inflammation intérieure dans la cavité; mais les embouchures des vaisseaux artériels qui étoient demeurés depuis la séparation d'avec le placenta, ne permettoient pas, à cause de leur extrême petitesse, de faire la moindre injection, qui passât par eux jusqu'à l'utérus, au lieu que dans toute la substance de l'utérus l'injection de ces vaisseaux se fit à un très grand point de subtilité. Aucun des vaisseaux de l'abdomen, non plus que ceux des viscères & des membranes, n'étoient trop gonflés de sang; au contraire les intestins étoient plutôt pâles, parce que ces vaisseaux étoient trop vuides, & il en étoit de même du ventricule, quoique la tuni-



tunique musculaire de ces parties fut composée de fibres robustes. Les viscères dans l'abdomen n'avoient aucune cohésion contraire à la nature, ni les vaisseaux aucune dureté nuisible, qui pût donner lieu à quelque angoisse. Cela me fit juger que la cause que je cherchois, devoit exister dans le thorax ; mais je fus bien surpris, après l'avoir ouvert, de trouver les pōumons parfaitement naturels de toutes parts, qui s'affaïsserent, dès qu'on eut fait le plus petit trou à la pleure, n'étant adhérens par aucun endroit, & n'ayant aucun nœud squirreux dans leurs glandules, ce qui est assurément d'une extrême rareté ; en un mot, sans aucune sorte d'obstruction, de sorte que leur extrême beauté m'a engagé à les conserver pour être injectés. Je ne laissois pas d'être embarrassé dans ma recherche, ne sachant pas où je pourrois trouver, dans un état aussi parfait des viscères, dequoi expliquer suffisamment l'origine d'une maladie prompte, violente, & mortelle ; lorsque l'ouverture du péricarde me mit tout d'un coup au fait, & ne me permit pas de douter à quelle cause il falloit attribuer tous ces symptômes. En effet cette membrane tenoit si fortement de toutes parts à la surface du cœur, par des fibres celluleuses rougeâtres, qu'il ne restoit pas le plus petit espace, comme cela devoit naturellement arriver. Il y avoit cependant des fibres plus fortes & plus compactes, qui lioient la surface plane du cœur avec le péricarde ; & vers la pointe elles étoient d'une extrême densité : leurs interstices étoient remplis d'une sérosité rougeâtre & visqueuse. Le cœur même avoit ses cavités pleines de sang grumeleux, & les veines étoient gonflées de sang ; mais pour les artères, elles étoient vuides, ou du moins il n'y restoit qu'une très petite quantité de sang séreux.

Explication Physiologicalo - Pathologique.

Tout ce qui a été dit ci-dessus, fait connoître assez aisément l'effet de l'adhérence du cœur au péricarde, qui tend à diminuer l'impulsion du sang dans les artères, & par là même à troubler la circulation. Mais il convient d'indiquer plus exactement les raisons qui ont déterminé l'accident fatal & subit, dont il s'agit ici. Pour cet effet on doit remar-



marquer d'abord l'ascension du diaphragme, ou plutôt sa rétrogression contre la cavité du thorax, qui est causée dans les femmes enceintes par l'expansion de l'utérus, qui pousse vers le haut les parties contenues dans l'abdomen. Car le diaphragme, qui, dans la plus forte expiration naturelle, ne monte que jusqu'à l'interstice de la quatrième côte, élève dans la grossesse jusqu'à la troisième le sommet de sa voûte tendineuse ; & s'applique fortement aux côtes par les ailes de sa partie musculieuse costale, que le foye & le ventricule pressent & poussent vers le haut : en sorte que toute sa surface forme une courbure beaucoup plus grande durant la grossesse, qu'elle n'a coutume de l'être dans l'état naturel. Quand ensuite l'utérus est vuide, le diaphragme descend, avec les viscères de l'abdomen qui y sont naturellement attachés par le moyen du péritoine ; & cela d'autant plus qu'il offense moins les muscles résistens de l'abdomen, qui ont été un peu relâchés par sa trop forte expansion. Aussi les accouchées sont-elles haletantes d'abord après leur délivrance ; ce qui oblige à les soulager par la ligature de l'abdomen, qui aide à l'expiration. Lorsqu'il vient donc à suivre une inspiration trop forte, & trop longtemps continuée, pendant laquelle le diaphragme descend plus qu'à l'ordinaire, le mouvement du cœur en est d'autant plus empêché, que le diaphragme l'oblige à descendre plus bas avec lui, par où il résiste à proportion, quant à la force & quant à la durée, à la contraction du cœur. En effet celui-ci devroit surmonter la résistance du diaphragme, en même tems que celle des artères dans lesquelles il chasse le sang, s'il vouloit presser le sang avec une force suffisante pour la circulation, & parvenir à une évacuation complète. Ses forces ne sont donc pas suffisantes pour surmonter cette double résistance, il ne peut nécessairement se faire qu'une contraction imparfaite, par laquelle toute la cavité du cœur n'est pas évacuée, ni le sang chassé par une action complète jusques dans les plus petits vaisseaux. Le cœur étant alors continuellement irrité par le sang qui demeure dans ses cavités, devient agité & tremblant, & les pulsations des artères, qui ne sont pas aussi remplies qu'elles devroient l'être, ne peuvent qu'être petites & debiles. Voilà
ce

ce qui rend le pouls tremblottant, & cause en même tems les embarras de la respiration, parce que le sang s'arrête dans les artères des poulmons, auxquelles manque la force suffisante que le cœur devoit leur communiquer. Il ne sçauroit manquer non plus d'y avoir une extrême inégalité dans le pouls, vû que dans l'expiration, qui se fait pleinement lorsque le diaphragme en remontant exerce un plus grand effort, le cœur irrité, & qui s'évacue plus facilement dans une contraction complete, chasse dans les artères la quantité de sang qui s'étoit accumulée durant l'inspiration ; ce qui donnant une plus grande expansion aux artères, les coups deviennent plus forts, & le pouls est plus dur. Cependant il se rassemble une plus grande quantité de sang dans les veines, par la descente du diaphragme dans ce cas vers la cavité de l'abdomen, pendant laquelle il tire continuellement le cœur en bas. Ce sang ne pouvant ensuite s'évacuer entierement, les angoisses continuelles & l'irrégularité du pouls durent toujours, jusqu'à ce que la saignée désemplissant les veines, & amoindrissant la quantité du sang, diminue l'irritation & la résistance que le sang fait naturellement éprouver au cœur. Mais comme le cœur, par la même raison que le diaphragme, ne sçauroit changer sa situation, lorsqu'il est tiré en bas, cette force ne sçauroit troubler longtems la circulation, sans que le corps perde insensiblement les forces nécessaires à la conservation de la vie. En effet l'impulsion foible & irrégulière qui se fait dans les artères, s'oppose aux sécrétions des humeurs, dont le corps a un besoin continuel pour entretenir les forces naturelles qui sont le principe de la vie. Elles décroissent donc rapidement avec celles du cœur trop fréquemment & trop fortement irrité ; & tout le corps s'affoiblit, toutes les parties languissent, dès qu'elles sont destituées du fluide nerveux d'où dépend la vigueur naturelle des fibres. C'est par cette raison qu'il faut expliquer l'accablement subit & total dans lequel tomba ce corps auparavant si robuste, en sorte que, dès le second jour de la couche, la malade eut des sueurs froides continuelles, & une diarrhée colliquative qu'il ne fut pas possible d'arrêter, les emboûchures des vaisseaux exhalans étant relâchées, & les forces de la circulation aussi



bien que celles des intestins, si diminuées, que la résorption du liquide que les excréments répandent dans les intestins ne pût être faite, & qu'il continua à couler comme une source jusqu'à l'entière destruction des forces vitales. Le sang même ne put pas être fourni & rendu par l'action du cœur, & la force qui le condense, dans la quantité nécessaire pour la conservation naturelle du corps. Le principe coagulant manquoit à celui qu'on tira de la veine, aussi bien que la rougeur qui lui est ordinaire, & la séparation de la sérosité d'avec les globules. Il n'est pas difficile de comprendre pourquoi ces propriétés manquoient au sang dont il s'agit, puisqu'elles dépendent de la force du cœur & des artères en contraction, qui agit sur le sang d'une manière suffisante pour le condenser. Or le sang ne devient propre à la circulation & aux sécrétions que par la condensation & le mélange exact de ses parties, qui ne pouvoient avoir lieu dans le cas dont nous avons rendu compte. De là vint donc, comme une suite naturelle, l'affoiblissement total & subit, l'évacuation des artères & des muscles, & la pâleur de la substance même du cœur. Le flux des vuidanges, qui se faisoit plus librement par les artères relâchées, & par les veines ouvertes, augmentoit dans ce cas le désemplissement des vaisseaux ; & la saignée n'étoit qu'un remède palliatif pour diminuer les angoisses.

On ne pouvoit donc faire qu'un très mauvais pronostic de cet état d'anxiété continuel, sans que le poulmon fut lésé, qui indiquoit que c'étoit de la pulsation du cœur que venoit ce désordre dans l'action des poulmons. Un tel mal ne pouvoit être qu'incurable, & conduire rapidement à la mort, dans des circonstances semblables à celles où se trouvoit notre malade ; car toute anxiété qui ne procède pas d'un empêchement dans la respiration volontaire, dénote du désordre dans la circulation, & quelque maladie de cœur ; ce que confirme encore le tiraillement perpétuel dans la région du cœur, dont nous avons parlé. La cure d'une maladie de cet ordre n'est pas possible ; on peut tout au plus y apporter quelque soulagement, & la ligature de l'abdomen en seroit un, si, en rendant la circulation par les vaisseaux comprimés plus

diffi-



difficile, elle n'opposoit une plus grande résistance au cœur, & par conséquent elle ne sçauroit contribuer à la diminution du mal. Tant que la grossefle a duré, lorsque la malade s'est plainte d'angoisses & d'une sensation inquiétante dans la région du cœur, sans que les poudmons fussent endommagés, on a pû venir au secours par les résolvens, les délayans, & les saignées, qui empêchoient que l'épaisseur des humeurs ne changeât en fibres le liquide dont le péricarde est humecté.

OBSERVATIONS III. & IV.

Histoire.

De là vient que cette maladie est aussi ordinaire aux personnes qui sont attaquées de l'hydropisie ascite, à cause du trop grand épaisissement de l'humeur qui s'exhale dans l'abdomen. Car le liquide coagulable du cœur se condensant en elles, comme celui de l'abdomen, par la pression du péricarde vers le cœur que cause la trop grande expansion de l'abdomen dans l'hydropisie, dégénère en fibres celluleuses, qui forment ce tissu extraordinaire si pernicieux. C'est ce que j'ai trouvé dans un homme hydropique sexagénaire; que j'ai disséqué le 29 de Février de cette année, & dans le cadavre d'une femme qui étoit attaquée à la fois des hydropisies ascite & anasarque. Il n'y avoit dans l'un ni dans l'autre pas un seul point du péricarde détaché du cœur; ils tenoient ensemble avec une continuité parfaite. Mais dans l'homme, le ventricule antérieur du cœur avec l'oreillette droite étoit tellement rempli & rendu, qu'en faisant la plus légère ouverture au péricarde, le scalpel pénéroit jusqu'à l'entrée de la cavité droite du cœur, & l'abondance de sang qui sortoit de la playe, sembloit une vraie rupture. Les poudmons étoient en bon état, & sans aucune lésion, dans ces deux corps; & ceux qui assisterent à la dissection, ne purent même voir sans étonnement un état naturel des poudmons aussi rare & inattendu. C'est donc, selon toutes les apparences, dans le désordre du mouvement du cœur qu'il faut chercher la cause de ces angoisses extrêmes qu'éprouvent les hydropiques, & de leur augmentation, après que les eaux sont



évacuées. L'hydropisie s'accroît aussi par l'affoiblissement de l'action du cœur sur le sang & sur les vaisseaux, d'où résulte l'épaississement des liquides, & leur effusion dans les vénules séreuses. L'Observation suivante va faire voir que cette maladie du cœur peut aussi influer sur les forces de l'ame.

OBSERVATION V.

Histoire.

Un Soldat de la garnison de Berlin, jeune homme de 26 ans, robuste, assez réplet, & d'une constitution très saine, menant une vie réglée, & vaquant à tous ses exercices autant que ses forces le lui permettoient, ne laissoit pas d'être inquiet sans aucune cause manifeste, & le plus léger mouvement lui caufoit d'abord des angoisses. Le 20 de Fevrier de cette année 1755. il sortit le matin de chez lui, & alla se jeter dans la riviere, où il périt. Ayant été livré au Théâtre Anatomique pour faire la dissection, tous ceux qui en furent témoins admirèrent d'abord la beauré & l'intégrité de son corps. Comme on ne connoissoit aucune cause morale, qui eut pû le déterminer au suicide, je m'attachai à rechercher soigneusement si l'on pourroit en découvrir de physiques dans l'état de son corps, & dans la structure de ses organes. J'ouvris premièrement l'abdomen, qui étoit entouré de muscles très robustes, & qui contenoit les viscères les plus sains & les plus parfaits que l'on ait jamais vûs. Les vaisseaux étoient gonflés, comme je les ai trouvés dans les noyés, d'un sang non coagulé, mais fluide; ce qu'il faut attribuer à sa partie volatile & spiritueuse, qui ne sçauroit s'exhaler des vaisseaux, lorsque le corps est dans l'eau. Je procédai ensuite à l'ouverture du thorax, qui étoit exactement rempli de ses viscères; je préparai la pleure dans les interstices des côtes; je trouvai le poulmon qui lui étoit étroitement contigu de toutes parts, au point qu'il sembloit être à nud, sans le moindre vestige d'air entre lui & la pleure. Je n'ai aussi jamais rencontré d'air dans un grand nombre d'expériences que j'ai faites sur des chiens, en présence d'une foule d'Auditeurs &
des



des Spectateurs ; car, toutes les fois que l'eau entroit dans la cavité du thorax par le trou fait à la pleure, il ne sortoit pas la plus petite bulle d'air. Les p^{ou}mons étoient très gonflés, mais parfaitement sains, tout à fait remplis de sang & d'air, sans aucune obstruction, ni corruption des glandes bronchiales ; ils n'étoient point adhérens à la pleure, excepté le gauche qui étoit en partie attaché à sa surface postérieure par une celluleuse molle. Une chose assez rare dans les adultes, c'est que la partie suprême du médiastin antérieur étoit remplie par deux glandes thymus, d'une grandeur considérable ; ayant trois pouces & demi de longueur, & six à dix lignes de largeur, leur extrémité allant en croissant. D'ailleurs l'un & l'autre se laissoient enfler, étant lobuleux, & parfaitement semblables à ceux du fœtus, ayant des vaisseaux remarquables, tant artériels qui viennent de la mammaire interne, & de la thyroïde inférieure, que veineux qui s'insèrent dans les veines sous-clavières. La couleur étoit d'un blanc tirant sur le rouge ; & la celluleuse d'alentour étoit molle, ayant peu de graisse. Il s'agissoit après cela d'ouvrir le péricarde pour examiner l'état du cœur. Mais, contre toute attente, je le trouvai très fortement attaché au cœur, par des fibres celluleuses. Ces fibres étoient fort serrées, & lioient toutes les parties du cœur avec le péricarde ; elles étoient molles, & arrosées dans leurs interstices par un liquide séreux, gluant, & un peu gélatineux. A la pointe du cœur, & vers l'entrée de la cavité droite, les fibres plus nombreuses & plus dures formoient une liaison plus étroite avec le cœur, que dans le reste de sa surface, qui n'étoit pourtant libre nulle part. Le cœur lui-même étoit extrêmement rempli d'un sang tenace, quoique non coagulé ; mais dans sa structure il étoit beaucoup plus lâche que les autres muscles, & plus pâle. Il n'y avoit aucun défaut dans ses orifices, ni dans ses vaisseaux ; le cerveau n'étoit non plus endommagé en rien, mais il remplissoit la cavité du crâne dans un état d'intégrité parfaite.

Explication Physilogique.

Il paroît donc clairement que la cause du dérangement de l'esprit dans ce Soldat étoit corporelle ; & qu'elle étoit comme cachée dans



cette cohésion du péricarde au cœur, qui tourmentoit continuellement ce malheureux par une sensation incommode. En effet il est bien difficile de soutenir une semblable sensation, qui ne laisse point de relâche, sans que l'esprit en soit troublé; surtout, si les angoisses qui s'y joignent, mettent le malade hors d'état de vaquer à ses occupations. Peut-être même qu'il n'y a point de sensation qui cause un plus grand tourment que celle-là, puisqu'elle accompagne sans cesse la respiration. Et comme l'habitude du corps peut cependant paroître robuste, & ne point indiquer un mal semblable, il est aisé qu'on regarde comme un paresseux, & un négligent, & qu'on châtie comme tel, un homme qui ne se trouvera pas capable de soutenir sans une extrême angoisse un mouvement du corps véhément & continué. C'en est assez pour engager un simple Soldat à s'ôter la vie; & il s'y déterminera plutôt qu'un homme qui jouissant de toutes sortes de commodités, peut se dispenser des travaux rudes, & éviter à son gré les mouvemens trop forts. Les jeunes gens sont sujets à cette maladie aussi bien que les adultes; ceux surtout qui dès leurs plus tendres années ont été nourris d'alimens glutineux, & farineux, de bouillies, qui ont augmenté la rénacité des humeurs, & engorgé les glandes lymphatiques. Le plus ou le moins de voracité des enfans, le trop d'indulgence des parens, ou leur pauvreté qui les prive de nourritures plus saines, donnent des accroissemens plus rapides à ce mal, & font qu'il y en a diverses especes relatives aux matieres qui causent cette liaison d'humeurs.

OBSERVATION VI

Histoire.

Un jeune garçon de neuf ans étoit malade d'une obstruction des glandes lymphatiques, ou conglobées par tout son corps. Il appartenoit à des parens très pauvres, & gaignoit sa vie en mendiant. Il mourut d'une fièvre étiq̃ue, sans qu'on en eut pris aucun soin; & son cadavre ayant été envoyé à notre Théâtre Anatomique, y fut soumis à la dissection.

Dissec-

Dissection Anatomique.

Je remplis tous les vaisseaux de matière céréule ; mais, comme les intestins avec le ventricule étoient corrompus, ils se déchiroient trop aisément en poussant cette matière dans les artères, pour que l'injection pût pénétrer dans les plus petits vaisseaux du corps. Ce travail fut donc inutile ; mais, en examinant attentivement ce corps, j'y fis les observations suivantes. Les glandes mésentériques, squirreuses partout, rendoient le mésentère noueux, & inaccessible à la circulation du sang & du chyle. Le ventricule étoit si relâché dans la cohésion de ses fibres, qu'une partie de sa surface postérieure s'écouloit comme une mucosité, étant entièrement gangréné dans cette partie. Les intestins aussi se déchiroient très aisément & d'eux-mêmes, s'ouvrant par leur propre poids. Les gros boyaux étoient extrêmement remplis d'excrémens, qui rendoient l'abdomen gonflé ; & sa structure étoit pareillement tout à fait relâchée, à cause de la corruption des matières fécales amollies. Le foye étoit attaché au diaphragme par plusieurs ligamens qui n'étoient pas naturels ; & il étoit aussi plus relâché que dans son état ordinaire. Les vaisseaux artériels avoient de même considérablement perdu de leur force & de leur cohésion naturelle. Les poumons remplissoient le thorax, attachés presque partout à la pleure ; & ils étoient tout remplis de glandes endurcies & stéatomateuses, tant conglobées de l'œsophage que bronchiales, de façon que les vaisseaux, tant les plus grands, comme l'artère pulmonale & la veine cave supérieure, que les plus petits, savoir ceux qui environnoient les bronches & le péricarde, formoient une si grande compression, qu'ils ne laissoient pas le moindre passage à l'injection la plus subtile. En ouvrant le péricarde, je le trouvai entièrement adhérent au cœur par des fibres cellulenses courtes & épaisses, en sorte qu'il étoit presque impossible de l'en séparer sans offenser les vaisseaux du cœur, vu la sécheresse & la multitude de ces fibres. Le cerveau étoit mou, mais il ne se trouva nulle part squirreux.

Expli-



Explication Physiologique.

Ce cas nous fait voir que les humeurs, devenus trop épais & tenaces, à cause d'une nourriture mal-saine, forment des fibres celluluses, qui lient partout les viscères entr'eux d'une manière contraire à l'état naturel ; & que l'adhérence du péricarde qui naît de ce vice des humeurs, favorise à son tour cet épaisissement, parce que l'action du cœur sur le sang diminue ; d'où vient un désordre qui ne tarde pas à affecter toutes les parties du corps. De là le suc rendu acide dans les intestins, & s'épaississant de plus en plus, s'arrête dans les plus petits vaisseaux du ventricule & des boyaux, y dissout la liaison des fibres, & y cause la stagnation & la gangrène. Cela ne sauroit arriver sans que tout le corps soit attaqué de consomption & d'étiologie, vu que les sécrétions qui servent à la nutrition, savoir celles du chyle & de la lymphe, sont empêchées & gâtées ; d'où personne ne doutera que ne doivent aussi-tôt s'ensuivre une destruction considérable des forces dans tout le corps, qui ne tarde pas à devenir mortelle. Pour conserver quelque doute à cet égard, il faudroit n'avoir aucune connoissance de la manière dont se fait la sécrétion du fluide nerveux, dans les petits canaux les plus subtils du cerveau.

C'est également de la tenacité & de l'épaississement des humeurs, que procède cette cohésion du péricarde au cœur, dont la force est irrésoluble, & l'effet mortel. Elle s'exécute par le moyen de la liqueur stéatomateuse. Je vais rapporter à ce sujet deux Observations, dont la première est extrêmement utile, parce que mon respectable beau-père, M. le Docteur *Sprögel*, qui avoit traité le jeune homme dont il s'agit ici, a bien voulu me communiquer le cours entier de sa vie & de sa maladie.

OBSER-

OBSERVATION VII.

Histoire.

Un jeune homme, qui a fini sa carrière à l'âge de quatorze ans, s'étoit parfaitement bien porté pendant les cinq premières années de sa vie. A huit ans il eut la petite vérole pétéchiale, dont il ne laissa pas de se rétablir tout à fait. Mais n'ayant pas ensuite observé une bonne diète par rapport à la quantité des alimens, il se remplit d'humeurs corrompues, & la gale l'attaqua dans sa onzième année. L'ayant fait rentrer très mal à propos, ses membres se desséchèrent, & ses mains & ses pieds eurent un arthritisme nouëux avec une fièvre continuë, de sorte qu'il paroïssoit presque bossu, & la difficulté de respirer le tourmentoit continuellement. A la faveur des meilleurs remèdes qui lui furent donnés, il se remit de cette maladie au bout de six mois, & recouvra même les forces du corps avec la santé. Mais ayant commis de nouveaux excès dans son régime, son ventre s'enfla; il eut des douleurs de colique & des vomissemens fréquens, la respiration surtout étant fort embarrassée par la trop grande expansion de l'abdomen. Les remèdes vinrent pourtant encore à bout de surmonter cette attaque, de sorte qu'à douze ans il jouïssoit de sa première santé. Parvenu à quatorze, il retomba par la trop grande quantité d'alimens qui lui remplissoient l'abdomen, & lui causoient des indigestions continuelles; le vomissement, la diarrhée, la fièvre, les oppressions, les angoisses, & les sueurs colliquatives, le tourmenterent sans relâche. Une pareille maladie devint bientôt mortelle. Au bout de sept jours, le pouls, aussi bien que toutes les forces du corps, s'étant continuellement affoibli, sans aucune cause sensible, & les remèdes résolvans, évacuans, & fortifiens, les plus efficaces, n'ayant servi de rien, le malade expira.

Les Parens eux-mêmes attribuant la rapidité avec laquelle cette maladie avoit été suivie de la mort, à l'effet de quelque poison, parce qu'auparavant ils avoient vu ce jeune garçon se remettre de maladies

beaucoup plus violentes, causées par de semblables indigestions, desirerent qu'il fut ouvert, pour mieux s'assurer de la cause d'un mal aussi violent.

Dissection Anatomique.

L'ouverture de l'abdomen ayant donc été faite, il ne parut aucun défaut dans les viscères ; & lorsque le sternum eut été écarté, la structure des poumons se montra pareillement dans une parfaite intégrité. Mais il y avoit entre le cœur & le péricarde une matière stéatomateuse, épaisse d'un pouce en plusieurs endroits, très dense, & adhérent si fortement tant à la surface du cœur qu'au péricarde, qu'on ne pouvoit l'en séparer sans lésion de ces parties. Quant à la substance musculieuse du cœur, qui forme les cavités des ventricules, elle étoit comprimée, pâle, flasque, & relâchée.

OBSERVATION VIII.

Histoire.

J'ai trouvé pareillement, dans un autre jeune garçon de dix ans, une semblable matière stéatomateuse sèche, de l'épaisseur d'un demi-pouce, qui environnoit le cœur de toutes parts, & y adhéroit très fortement aussi bien qu'au péricarde, les ventricules du cœur étant si comprimés que ce cœur, bien que rempli de cire, égaloit à peine en grosseur celui d'un enfant de quatre ans. Les artères coronaires n'avoient pas pu être remplies, leur compression fermant le passage à la liqueur injectée. Les autres viscères, excepté le relâchement excessif, qu'on y remarquoit partout, & leurs veines trop remplies, étoient dans un état parfait, le reste du corps étant tout défiguré par une maigreur étique.

Explication Physiologique.

La matière qui croupissoit dans le péricarde fait voir, que cette maladie avoit été longtems à se former, & qu'elle avoit pris des accroissemens insensibles. En effet la liqueur lymphatique coagulable du péricarde, se change par la longueur de son séjour & par la pro
pre



pre nature en fibres, comme l'ont prouvé les Observations rapportées précédemment, ou comme on le voit dans celle-ci; cette liqueur ayant trop de crudité dans ses particules, devient une semblable matière stéatomateuse; plus terrestre, moins glutineuse, & cohérente. Il est assez manifeste qu'un tel chyle, crud & mal préparé, vient d'indigestions causées par une quantité copieuse d'alimens; & cette gale qui s'étoit répandue sur toute la peau du corps le confirme encore davantage. Lorsqu'on eut donc fait passer la gale, il ne put s'en ensuivre que l'épanchement de cette matière impure dans les parties intérieures. Les liquides épaissis s'arrêtant par la pression des vaisseaux artériels dans les plus petits conduits des artères qui charrient la lymphe, ont occasionné l'arthritisme noueux, qui a pu néanmoins être pressé plus aisément par la force des vaisseaux, & se résoudre tant à l'aide de la circulation qu'en employant les remèdes résolvens nécessaires. Mais cette liqueur pleine de particules impures, ayant été portée dans le péricarde, s'est refusée à une résorption complète. Sa partie la plus subtile est la seule qui rentre dans les veines; la matière épaissie s'arrête, & sa masse s'accroît ensuite insensiblement, parce qu'en vertu de l'attraction, d'autres particules semblables y adhèrent avec une extrême facilité; & l'excès des alimens, suivi d'une mauvaise digestion, ne cesse d'en augmenter le nombre. Le mouvement du cœur durcit de plus en plus cette matière croupissante dans le péricarde, lorsque le cœur dans sa dilatation s'appliquant au péricarde en exprime ce qu'il renferme de plus fluide, ce qui reste continuant à se coaguler & à se durcir de plus en plus. Une maladie de cet ordre a dû faire des progrès insensibles, jusqu'à ce que la masse de la matière soit parvenue à un point que par sa résistance elle se soit opposée à la dilatation du cœur, & ait enfin détruit les forces dont il a besoin pour la contraction, & pour chasser les liqueurs, par la compression des vaisseaux coronaires & des nerfs, d'où résulte l'écoulement du fluide artériel & nerveux, nécessaire pour le mouvement des muscles. On comprend sans peine que toutes les sécrétions requises pour la conservation du corps, sont entièrement dérangées dans un semblable cas, dès qu'on sait quelle est



la quantité suffisante de sang qui doit passer par les artères, & ensuite être intimement mêlée & atténuée par la force du cœur & des vaisseaux, laquelle est requise pour que la sécrétion des humeurs s'exécute d'une manière convenable. Après cela, toutes les choses qui par quelque compression résistent encore plus à la dilatation du cœur, augmentent les effets mortels que ce désordre produit dans la circulation. Telle est entr'autres l'expansion du ventricule & des intestins, causée par une trop grande quantité d'alimens, qui n'ont pu être digérés, & qui est nuisible en ce qu'elle repousse le diaphragme vers le cœur. En effet la quantité de sang suffisante pour produire les sécrétions ne sauroit alors entrer dans le cœur qui est trop comprimé ; la circulation libre du sang est aussi empêchée dans les poumons par leur compression, le diaphragme résistant à cette respiration parfaite qui est nécessaire pour le passage du sang, parce qu'il est repoussé dans la cavité du thorax par la trop grande expansion des intestins & du ventricule. De là l'anxiété, & la palpitation causée par le sang que la compression des vaisseaux dans l'abdomen détermine plus fortement vers les parties supérieures ; ce qui irrite continuellement le cœur ; & il en résulte aussi une résistance plus grande à la circulation du sang qui doit passer par les artères dans les veines. Le cœur affoibli par les causes dont on vient de faire l'énumération, est un principe d'accroissement du mal, & finalement de la mort. Car l'impulsion du sang dans les artères étant diminuée, les forces de tout le corps périssent faute de fluide nerveux, de sorte que, ni les artères ne peuvent agir suffisamment sur le sang, ni les intestins sur les matières qui y entrent ; les humeurs particulières du ventricule & des intestins, qui servent à délayer & à assimiler le chyle, manquant par la même raison. Le chyle étant ainsi réforbé tout crud, sans avoir été mêlé & atténué par la circulation ; augmente la rénacité des humeurs, & par conséquent la maladie, de façon qu'en peu de tems le cœur comprimé, & affoibli par la matière croupissante, perd avec les forces le mouvement nécessaire à la vie. Quand le mal s'est accru à ce point, les remèdes ne sauroient plus produire aucun effet, n'y ayant point d'art qui puisse résoudre une matière épaissie dans
une



une cavité. Cela fait assez voir, comment ce jeune garçon a été emporté si vite par un mal, qu'il avoit auparavant surmonté plusieurs fois avec facilité. C'est que le mal s'étant accru, la compression causée par l'expansion du ventricule & des intestins est devenue d'autant plus nuisible, soit en diminuant l'action impulsive du cœur sur les artères, soit en ôtant les forces nécessaires pour se débarrasser de l'indigestion ; d'où sont venus le relâchement des intestins, l'écoulement de la sueur, une fièvre incurable, & cette extrême diminution du pouls & des forces. La pâleur de la substance musculuse du cœur, à l'ouverture du cadavre, a aussi indiqué l'effet du mal ; car la compression des vaisseaux coronaires, le défaut du fluide artériel, & les obstacles au passage du fluide nerveux par les nerfs comprimés, ont causé le relâchement de toutes les fibres avec la pâleur.

On peut apprendre par là, combien la trop grande quantité d'alimens, dont on permet aux enfans de se gorger, & les indigestions qui en proviennent, leur attirent de maux, en leur faisant rassembler dès les premières années de leur vie un chyle visqueux & crud, matière qui, dès qu'elle abonde, produit des maladies incurables. C'est aussi un avertissement du danger auquel on s'expose, en faisant rentrer inconsidérément la gale, qui cause de grands dégâts intérieurs, en se jettant sur les viscères du corps, & les attaquant souvent d'une manière dont l'issue est mortelle.





RÉLATION ABRÉGÉE
CONCERNANT UNE EXCRESCENCE MONSTRUEUSE
QUI A ÉTÉ TROUVÉE SUR UN SAPIN.
PAR M. GLEDITSCH.

Traduit de l'Allemand.

La saison ne m'ayant pas permis de continuer & d'achever les essais que j'ai entrepris au sujet de la poussière des fleurs, je me vois obligé de substituer à leur place le récit d'une production monstrueuse très rare, & tout à fait remarquable. Depuis que je m'applique à l'étude de l'Histoire naturelle, je n'ai encore pu trouver rien d'exact & de satisfaisant sur un sujet semblable. J'ai l'honneur de mettre sous les yeux de l'Académie en nature ce qui doit faire le sujet de ce Mémoire, & j'y joins le dessin que j'en ai fait tirer, où l'on a fort bien exprimé tout ce qu'il étoit possible de représenter dans une figure ainsi réduite. Comme ce morceau a déjà dix ans d'ancienneté, & qu'à cause de sa substance en partie friable, en partie cassante, il ne sauroit être conservé fort longtems dans un Cabinet d'Histoire naturelle, je n'ai pu me dispenser d'en faire dessiner la figure.

Je me suis cru autorisé à prendre ce soin, non seulement à cause de la rareté & de la figure extraordinaire de cette pièce, mais aussi parce qu'elle a été trouvée dans la Marche Electorale, & cela près de *Zehdenick*, dans le bois nommé *Bürger-Heyde*; comme le témoigne plus au long l'Attestation que je m'en suis fait donner. D'ailleurs je regarde cette production monstrueuse rare, (qu'on pourroit plutôt nommer le débris d'une production plus considérable,) comme un objet dont l'examen est très important en Physique, puisque, pour opérer la formation, il a fallu entr'autres causes une coalescence préternaturelle



relle de parties, dans l'union de branches qui appartiennent à des Plantes dont la structure intérieure est tout à fait différente, comme on le voit au simple coup d'oeil ; & c'est ce dont nous parlerons dans la suite avec plus d'étendue.

Voici l'occasion qui m'a conduit à cette découverte. Le Garde des forêts à *Zehdenick* cherchoit un jeune & mauvais sapin, pour en faire une hutte où il vouloit renfermer un cheval ; & il choisit pour cet effet un Arbre qui avoit environ seize jets de haut, qu'il regardoit comme ayant seize bonnes années, mais qui, suivant ma conjecture, n'étoit qu'une foible tige à faire des lattes. En abattant cet arbre, (ce qui se fit le 18 Mars, 1746.) on y remarqua une excrescence particulière, qui étoit placée immédiatement sous la touffe de l'arbre, fermement fixée au dessous des jeunes jets extérieurs, & qui se partageoit en deux branches principales, sous la forme d'un bois de cerf monstrueux. Ce qui en reste actuellement peut faire juger aisément, combien elle doit avoir perdu de sa beauté, si l'on pense combien il y manque de branches, qui se sont rompues d'elles-mêmes en abattant l'arbre, ou qu'on a été obligé d'en couper depuis, parce qu'elles s'étoient peu à peu gâtées : sans compter que cette piece a demeuré quelque tems entre des mains fort grossières, avant que de tomber entre celles de M. *Feldmann*, qui rassemble avec beaucoup de soin & d'habileté les Curiosités naturelles du Cercle de *Ruppin*, du *Prignitz*, & de la Vieille-Marche. Ce n'est qu'au bout de plusieurs années qu'il a rencontré l'occasion de la sauver de sa destruction totale, & de la préserver de l'oubli où elle ne pouvoit manquer de tomber.

C'est de cet habile homme, dont le nom n'est pas d'ailleurs inconnu aux Savans, & se trouve même dans les Mémoires de notre Académie, que j'ai reçu cette production singulière, qu'il a jugée avec beaucoup de raison mériter un examen plus attentif.

Comme de semblables recherches sur les Plantes & les Animaux qui dégèrent, ou dont les especes forment des mélanges singuliers, ont

ont, & auront toujours, un véritable prix & une utilité considérable, par rapport à la Physique, à la Médecine, à l'Oeconomie, & à la Méchanique, on ne regardera sans doute pas comme superfluë une courte description d'un semblable sujet, accompagnée de quelques remarques : c'est sur quoi va rouler le reste de ce Mémoire.

Cette Piece, pour abrégé, est donc, comme on l'a déjà remarqué, le debris encore très intéressant d'une production monstrueuse de la dernière rareté, dont la hauteur étoit d'environ deux pieds & quelques pouces, & qui se séparoit en deux branches principales, lesquelles se portoit vers en-haut, ayant tout à fait l'air d'un bois de cerf, les deux ramurés, pour parler en termes de Venerie, *A. A.* différaient beaucoup l'une de l'autre par rapport à la figure, la hauteur, la force & la courbure, & se terminant par en-haut par divers sillons *B. B.* frisés, en forme de peigne, ou de figure arrondie, avec de petites éminences, *O. O. O.*

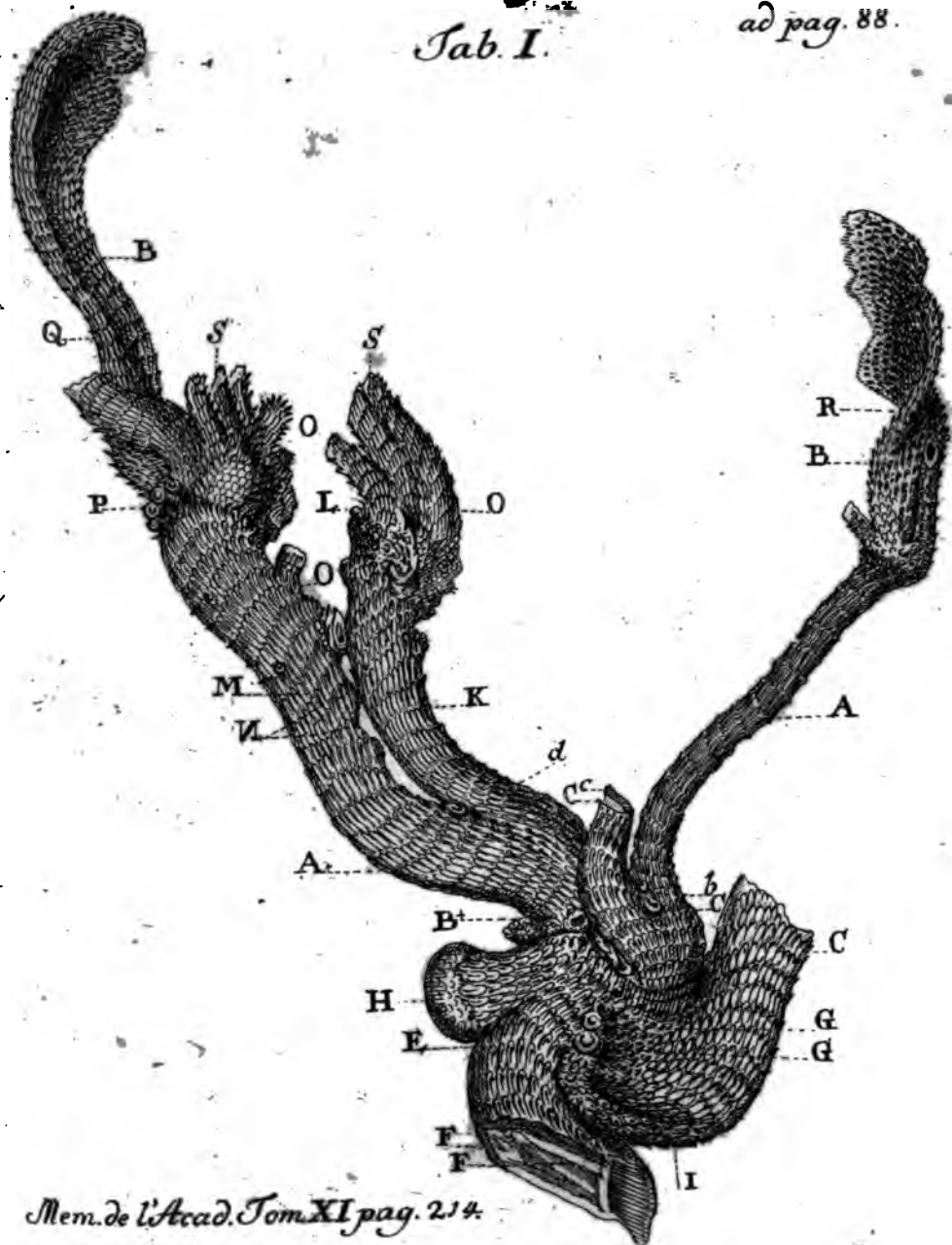
Si les trois tiges principales, notées par les lettres *C. C. C.* ne s'étoient pas rompues à la chute de l'arbre, que celle qui est marquée *D.* ne se fut pas desséchée, & que la tige *E.* n'eut pas été cassée par un tourbillon l'année d'après sa formation, (comme le nœud *H.* qui s'en est formé, sert à le prouver,) notre production auroit été garnie de sept branches principales, qui l'auroient rendue beaucoup plus agréable à voir.

Il s'agit d'expliquer distinctement, & de la maniere la plus vraisemblable, l'origine de cette excrescence monstrueuse. Pour cet effet nous ne dirons que ce que les circonstances mêmes nous indiquent. Selon toutes les apparences, une très forte plante de Gui, qui se trouvoit trop près sur un jet foible, ou même sur celui où elle a été trouvée, y ayant été appliquée, & comme collée par quelque violent tourbillon, s'y est unie intimement, quoique d'une maniere tout à fait contraire à la Nature ; & ces deux substances entièrement différentes entr'elles ont concouru à la formation de notre excrescence monstrueuse.

C'est

Tab. I.

ad pag. 88.



Mem. de l'Acad. Tom. XI pag. 214.





C'est ce qui peut être inféré, non seulement de la conformité & ressemblance extérieure de cette production avec le sapin & le gui, mais aussi de ce qu'à la base on trouve encore réellement du gui *F. F.* mêlé avec le bois de sapin ; & quelques branches de gui *G. G.* qui sont mortes d'abord après la seconde année, achevent de mettre la chose hors de tout doute.

Autant qu'on en peut juger ultérieurement par la base de cette production, il faut qu'elle ait été suspendue à la touffe du sapin ; & c'est son propre poids qui aura contribué à ce qu'on y remarque de particulier. Au reste, en continuant à l'examiner de plus près, on s'aperçoit fort aisément que tout a été originairement dans un état fort embarrassé & embrouillé, de sorte qu'il lui a fallu quatre ans pour se développer entièrement. La forte compression du gui & de la branche de sapin, écrasés l'un contre l'autre, comme nous l'avons présupposé, a été suivie de la guérison, du recouvrement des parties endommagées, & de leur réunion en un seul tronc ; & c'est tout ce qui a pu s'exécuter dans le cours de la première année. On peut d'ailleurs s'assurer que les choses se passent ainsi pour l'ordinaire, par quantité d'Expériences faites sur d'autres arbres.

L'année suivante, de ce tronc bien réuni & passablement dur, comme d'une base commune, sont sorties, à cause de la force & de l'abondance du suc dans ce jeune sapin, quatre fortes branches, de deux desquelles il reste encore des marques à la partie postérieure de notre production, & les deux autres subsistent, & sont demeurées de chaque côté. En effet le nœud *H.* qui est formé de la branche rompue par l'abondance du suc en circulation, avec la partie inférieure qui reste d'une branche du côté droit, & dont la figure a déjà été donnée à part, dont la base *I* est ronde, & va en s'étendant avec son bord recourbé, ne ressemblent pas mal, dans l'endroit où ils se joignent avec le tronc noueux, à l'aile d'un oiseau de médiocre grandeur, renversée, rognée, & déployée.



Les deux principaux jets particuliers, qui se trouvent encore dans cette piece, paroissent être nés la troisième année ; ils sortent par en-haut, & tiennent fortement ensemble l'un derrière l'autre. Le jet inférieur de la branche *a* qui est placé au côté droit, a environ un pied de longueur ; au commencement il est épais de deux doigts, & se divise à quatre doigts de largeur de sa base en deux branches rondes, de la grosseur du doigt ; & la branche *b* ressemble aux jets d'un jeune sapin, quand ils poussent hors de leurs boutons. Il se penche un peu en dehors, cependant il tend en même tems encore plus vers le haut ; & la branche d'à côté *c* a été brisée jusqu'à quelques pouces.

L'autre jet de la branche principale, qui subsiste vis à vis à main gauche, a un pied & demi de haut, *A.* +. Il sort tout près du premier par derrière ; & après avoir acquis beaucoup de force, à la largeur d'une bonne main de son origine, il forme pareillement une fourchette fort étroite *d*. Il est applati en large, & donne dans sa division deux rameaux particuliers, dont l'intérieur *K.* qui a le côté plat en dehors, se raccourcit & se recourbe par en-haut en forme de sabre ; le reste est moins courbé : & il se termine par dedans en un bord qui va de biais, un peu frisé & dentelé, *L.*

La branche extérieure *M.* se tourne d'abord après sa division ; elle présente son côté uni en dedans, & elle a aussi vers le bas, au bord de derrière, deux grandes inflexions *N.* & ensuite en tirant vers le haut quelques dentelures *O.* après lesquelles elle devient assez unie en se tournant en dehors, formant en même tems du côté intérieur un bord en biais, frisé & dentelé, *P.*

Sur ces deux branches principales & leurs divisions, sont venues enfin, dans le cours de la quatrième année, les plus belles bordures frisées & dentelées, passablement droites, applaties, & minces ; & il est aussi sorti de nouveaux jets tendres, où l'on peut bien remarquer l'effet d'un fuc tardif, & qui a de la peine à s'élever. Deux cependant d'entr'eux avoient atteint la longueur de près d'un pied, & sont unis comme *Q.* ou fort endommagés, comme *R.* Les autres sont de différen-



férentes grosseurs, mais en général beaucoup plus petits, taillés en dentelures, crûs l'un dans l'autre, la plupart gâtés, mais qui ne laissent pas de conserver leurs petites feuilles, ou pointes de sapin, dans l'ordre convenable. Voilà tout ce que je trouve à décrire dans cette production ; & il n'est pas nécessaire d'en dire davantage, parce que toutes les autres propriétés, qui lui viennent du gui & du sapin, peuvent être fort aisément comprises & expliquées par ce que nous venons de rapporter.

Ceux qui font au fait de toutes les descriptions qui se trouvent dans les Naturalistes, par exemple, dans les *Ephémérides des Curieux de la Nature*, dans les *Recueils de Breslau*, dans le *Commerce Littéraire de Nuremberg*, & dans d'autres Journaux, ou Ecrits qui roulent sur ces matieres, au sujet des productions monstrueuses que la Nature fournit en assez grand nombre, ne douteront assurément pas que celle qui vient d'être décrite ne soit une des plus rares ; quoique les especes de monstres qu'on appelle *fasciata*, *laticantia*, & *compressa*, soyent d'ailleurs assez communes parmi les Plantes tant sauvages, que cultivées. Car, outre la singularité de la figure, on trouve dans notre sujet des propriétés, qui diffèrent essentiellement entr'elles. Dans toute l'Histoire naturelle il ne se rencontre, autant que je puis le sçavoir, que deux monstres de sapin, qui ayent quelque analogie avec le nôtre. Le premier est celui que M. G. W. Wedel a décrit dans les *Ephémérides des Curieux de la Nature*, Dec. I. Ann. 3. Obs. 142. p. 224. en le qualifiant *ramus Pini monstrosus & fasciatus*, & enjoignant une figure à la description. On avoit trouvé cette branche dans une forêt de Thuringe, d'où elle avoit été portée dans le Cabinet des Curiosités du Duc de Weymar ; elle consistoit en deux jeunes jets de pin d'une assez bonne hauteur. La figure en avoit assez de rapport à celle de notre sujet ; mais cette branche n'étoit pas aussi endommagée, ni déjà autant divisée que la notre, & l'on n'y decouvroit point des traces de gui, comme ici. Elle se terminoit par en-haut en bords larges, épais, & dentelés, avec de petits nœuds & des pointes de pin.



Le second monstre est celui qui se trouve à *Nüremberg*, dans le Cabinet de Curiosités naturelles de M. le Conseiller de Cour *Trew*, & qui est décrit dans le *Commerce Litteraire de Nüremberg*, ann. 1737. pag. 163. sous la qualification de *ramus Pini monstrosus, fasciatus, & bifurcatus*. Suivant cette description, ce n'est qu'un jet d'été, (*ramus novus*,) de deux pieds, épais d'un pouce par en-bas, mais vers le haut de deux, uni, & divisé en deux parties, qui sont garnies de pointes larges, & qui forment un arrondissement beau à voir. Il n'y a donc point de gui non plus à observer ici. Outre les monstres qui viennent d'être indiqués, on en trouve un du même ordre, avec ses fruits, dans le Cabinet de l'Académie ; mais, à parler exactement, il n'a aucun rapport avec celui que nous traitons, non plus que les précédens.

Notre production monstrueuse étant donc composée, comme on l'a déjà dit, de gui & de sapin, & les traces de l'un & de l'autre y subsistant d'une manière aussi sensible, elle ne doit pas être regardée comme une simple excrescence de sapin, parce que la réunion de ces deux substances a produit certains changemens, auxquels le gui n'a pas peu contribué : & nous sommes à cet égard du même sentiment, M. *Feldmann* & moi. Mais que le gui seul, & sans l'addition d'autres arbres, puisse former des *monstra fasciata*, c'est ce dont on trouve une conviction suffisante dans la belle figure, & dans la description exacte, qui ont été fournies par M. le Professeur *Gottsched*, dans sa *Flora Prussica Laseleana*, pag. 288. Tab. 85. On y voit un gui crû sur un Frêne, consistant en six plantes, dont chacune a sa tige particulière, avec des fruits d'un blanc jaunâtre, & qui est réellement comme un gui tombé en hyver. Nous aurions tort d'oublier aussi dans cette énumération celui qui se trouve quelquefois en Prusse sur les Aunes, dont on voyoit ci-devant une pièce considérable dans l'*Herbarium vivum* de feu M. le Conseiller de Cour *Neumann*.

Quand on compare soigneusement ensemble toutes les circonstances qui viennent d'être rapportées, il en résulte une conviction suffisante,



fante, qu'aucun des *monstra vegetabilia fasciata* susdits, ne peuvent être rapportés à la classe qui comprend notre sujet, puisqu'il ne s'y trouve aucune *symphyse* de parties, ou *coalescence préternaturelle* de diverses Plantes.

M. le Professeur *Bahmer*, dans le Programme qu'il a donné à *Wittemberg*, en 1752. de *Plantis fasciatis*, pourra nous fournir des instructions plus étendues à cet égard, parce qu'il y a rassemblé un grand nombre de ces cas, qui à la vérité ne sont plus aussi rares qu'ils l'étoient autrefois, parce qu'on n'y apportoit pas alors le même degré d'attention qu'on y donne à présent.

Quoiqu'il en soit, une chose qui est encore très remarquable, c'est qu'il y a des années où l'on trouve plus de semblables monstres, ou même d'espèces différentes, que dans d'autres; & l'on peut distinguer à cet égard les années 1740. 1741. 1743. au moins dans certains pays, ou contrées. Car, par exemple, il est certain, que dans les années susdites, on a trouvé dans les territoires de *Francfort*, de *Fürstenwalde*, de *Custrin*, de *Lebus*, & de quelques autres lieux, un plus grand nombre des plantes qu'on nomme *Plantæ fasciatae*, *proliferae*, *frondosae*, & *floribus plenis donatae*, de plusieurs espèces, qu'il ne s'en étoit rencontré au moins dans l'espace de vingt ans. Sur quoi il convient encore d'observer, que, bien que les causes de ces productions monstrueuses dans le Règne végétal puissent beaucoup différer entr'elles, cependant elles dépendent assez généralement de la température des saisons, & de la surabondance d'un suc nourricier de diverses qualités, dont il faut considérer les effets extraordinaires, quoiqu'en même tems analogues, dans toutes les évolutions des Plantes. C'est à quoi nous pourrions conduire annuellement les Herbes & les Plantes que l'on cultive dans les Jardins tant de plaisir que d'usage, dont nous n'alléguerons que les asperges, les camomilles, les épinars, les bettes, les courges, les melons, les amaranthes, les choux, la salade, & autres espèces semblables, qui ont de ces tiges larges & plates, avec des têtes taillées en frisures, dentelures, & autres arrondissemens; ce qui peut



s'étendre jusqu'aux champignons, dont la petite tête est surmontée d'une frisure dentelée. Mais tout cela ne sauroit pourtant être rapporté à une même classe avec notre production monstrueuse, n'y ayant rien de commun que la figure extérieure.

Pour revenir à présent aux Plantes qui s'étant réunies croissent ensemble, on peut à leur occasion faire usage des remarques suivantes.

Tous les végétaux, qui ont entr'eux une affinité considérable, par rapport à leur structure tant intérieure qu'extérieure, peuvent se réunir, & croître ensemble, soit en tout, soit en partie ; mais cela arrive aussi quelquefois à ceux qui diffèrent totalement entr'eux par leur structure, soit extérieure, soit intérieure. Cet accroissement de Plantes réunies peut s'exécuter d'une manière tout à fait naturelle, aussi bien dans des Plantes, ou dans quelques unes de leurs parties, qui tirent une nourriture commune de la même Plante, que lorsque deux Plantes sont entièrement distinctes l'une de l'autre. Celles-ci venant à se toucher, s'il arrive que leurs écorces, encore minces & remplies de suc, soient froissées & blessées en différentes manières, les Plantes s'appliquent alors les unes aux autres, & continuent à croître ensemble, comme l'Expérience commune en fait foi.

Quand donc un pareil cas existe, l'union de ces Plantes dure le plus souvent d'une manière conforme aux loix de la végétation, & cela même assez longtems, sans que la manière de se nourrir, de croître, de se multiplier, & de se conserver dans l'exercice des autres fonctions nécessaires, soit altérée dans l'une des deux Plantes ; auquel cas une semblable coalescence peut à bon titre passer pour naturelle. En effet il arrive alors une véritable union entre deux corps organisés, qui étoient auparavant tout à fait séparés ; & cette union est d'une telle force que de part & d'autre ils s'insinuent, s'infèrent, & s'incorporent, l'un dans l'autre, leurs sucs respectifs passant d'une partie dans l'autre, sans trouver le moindre obstacle, & sans qu'il en résulte aucune conséquence fâcheuse.

Mais,



Mais, lorsqu'une semblable coalescence ne se fait qu'en partie, & par conséquent d'une manière seulement apparente & imparfaite ; ou qu'il se trouve réellement dans cette réunion quelque chose d'où naissent des conséquences désavantageuses à l'une ou à l'autre des Plantes, parce qu'elles troublent plus ou moins les loix naturelles de l'accroissement, de la nutrition, & de la multiplication, on est alors en droit de lui donner le nom d'une réunion d'accroissement non-naturelle, & contraire même à la Nature.

Nous trouvons de côté & d'autre divers exemples fort remarquables d'accroissemens réunis d'une manière naturelle & fortuite dans des arbres, buissons, ou ronces, sans que l'Art y ait contribué en rien. On trouve, par exemple, des Tilleuls sur des Ormes, des Chênes sur des Tilleuls, des Aunes sur des Saules, des Bouleaux sur des Sapins, des Sureaux sur des Trembles, & ainsi de plusieurs autres ; & quoique cela arrive communément par l'union qui se forme déjà entre les tiges & les branches, il est pourtant certain aussi, que la semence qui est jetée par le vent sur les branches encore tendres, ou que les Oiseaux y apportent, peut s'y attacher, pousser ses racines à travers l'écorce, & en tirer une nourriture suffisante pendant longtems, jusqu'à ce qu'elle s'unisse aussi parfaitement qu'une ente ou une greffe.

De même donc que de pareilles circonstances peuvent exister d'elles-mêmes, indépendamment de l'Art ; & causer, ou du moins aider, une coalescence entre les Plantes ; de même aussi l'Art peut mettre en œuvre divers secrets, pour imiter & perfectionner ces opérations naturelles ; & les manières différentes de copuler, d'inoculer, d'enter, de greffer, &c. qui confirment ce que j'avance, sont trop connues pour que je sois obligé d'entrer à cet égard dans un plus grand détail.

Cependant les essais & les observations de M. *Du Hamel* sur ces matières méritent une attention particulière ; il y enseigne fort bien la manière de traiter toutes les playes de Plantes, & il explique avec
clarté



clarté comment s'exécute l'union des greffes avec les arbres qui les reçoivent. On trouve cet Ecrit dans les Mémoires de l'Académie des Sciences de 1746. page 319 & suivantes. C'est aussi un cas bien remarquable que celui dans lequel un arbre s'unit par ses branches à deux autres arbres, de façon que c'est d'eux seulement qu'il tire & reçoit toute sa nourriture, ses racines demeurant suspendues en l'air, sans être le moins du monde couvertes de terre. C'est sur quoi on peut consulter la *Statique des Végétaux* de M. Hales, p. 131. Il se rencontre de tems à autre des exemples semblables dans les Jardins de Berlin ; & même dans de vieilles hayes fort négligées, d'Ormes, de Charmes, & d'Aunes.

Tout comme l'accroissement réuni a lieu dans les grosses Plantes à bois, suivant le détail qu'on vient de lire ; de même il peut arriver aussi, en partie naturellement & par quelque cas fortuit, en partie d'une manière contraire à la Nature, dans d'autres Plantes tendres, & qui ont beaucoup de suc : & particulièrement même dans les herbes, comme l'Expérience nous l'apprend. Néanmoins on y rencontrera plutôt ce cas à l'égard des parties d'une même Plante qui se réunissent, que par rapport à deux Plantes tout à fait séparées, qui viendroient à se joindre ; & cela arrivera beaucoup moins encore, quand ces plantes ont une structure tout à fait différente. Lors donc qu'une pareille union a lieu, on peut assurément la mettre au nombre des cas les plus rares, qui méritent une attention toute particulière ; & bien qu'on n'ait encore eu que fort peu d'occasions de les remarquer, il se peut qu'ils aient assez souvent lieu parmi les Plantes sauvages, sans tomber pour cela sous nos yeux & entre nos mains.

Il y a présentement deux exemples de cet ordre, qui sont connus des Naturalistes ; le plus récent est celui du *Ranunculus Belliflorus*, dont M. le Professeur *Gesner* de Zurich a donné une description circonstanciée avec une belle figure. Deux causes rendent ce cas d'un ordre si singulier, qu'on peut bien dire qu'il n'a pas encore son semblable. Car 1. il s'y trouve une coalescence préternaturelle de Plantes
de



de divers Genre, de divers Ordre, & de diverse Classe, ſçavoir de la Pâquerette & de la Renoncule. 2. On n'avoit point encore d'exemple de cette nature dans les Plantes herbacées, parce que perſonne n'avoit encore fait attention à une choſe que j'indiquerai tout à l'heure; de ſorte que dans les commencemens les Naturaliſtes n'ont pu qu'être un peu déconcertés, lorsque de ſemblables cas ſe ſont préſentés.

Outre l'exemple ſi remarquable qu'on vient de rapporter, il ſ'en trouve encore un, qui peut paſſer pour tout auſſi extraordinaire que merveilleux, & qui ſert à conſtater encore mieux le précédent. Il a déjà eu lieu avant notre tems, & cela dans l'eſpece d'herbe cultivée, à laquelle nous donnons le nom particulier de grain (*Cerealina*). On en trouve la rélation dans le *Museum* d'*Olaus Wormius* L. II. cap. 7. pag. 150. & il auroit été à ſouhaiter que la figure néceſſaire y eut été en même tems jointe.

Wormius avoit conſervé dans ce tems-là dans ſon Cabinet de Curioſités naturelles cette production monſtrueuſe, née de la coaleſcence juſqu'alors inouïe du ſeigle avec l'orge; & il la nommoit *Hordeum hermaphroditicum*.

Il raconte qu'il l'avoit reçue d'un Miniſtre, nommé *Butrup*, & que celui-ci l'avoit trouvée en ſe promenant dans ſes champs parmi les grains. Quant à la Plante monſtrueuſe même, il dit que c'étoit un court épi, partagé en quatre pointes, d'un pouce de longueur, qui à la première vûe paroiſſoit être un vrai épi d'orge, mais qui renfermoit réellement du ſeigle & de l'orge. Les quatre branches de cet épi, ſuivant ſon récit, étoient diſpoſées de façon qu'alternativement la première n'avoit que des grains d'orge, (au nombre de cinq,) & la ſeconde des grains de ſeigle. A l'égard des grains d'orge, ils avoient comme à l'ordinaire, leur longueur, leur dureté, leur rudeſſe, & les barbes dont ils ſont garnis; caractères qui ne ſe trouvoient point dans ceux de ſeigle. En ſuppoſant que le rapport de *Wormius* eſt exactement vrai, nous devons regarder ce cas comme tout auſſi extraordinaire que celui du *Ranunculus Bellidiſlorus* de *M. Geſner*; puis-que juſqu'à pré-





sont, dans toutes les coalescences des Plantes, on n'a pû encore en montrer aucune où se soit trouvé un pareil entrelassement, & pour ainsi dire, entortillement des parties, & surtout des vaisseaux, qu'une Plante ait porté les feuilles; les fleurs, & les fruits d'une autre, en même tems que ses propres feuilles, fleurs, & fruits.

Il se présente encore quelques phénomènes, que des personnes qui ne sont pas suffisamment exercées dans l'étude de la Nature pourroient être tentées de rapporter aux accroissemens de Plantes réunies dont il est ici question, mais qui n'y appartiennent pas. Néanmoins ils ne laissent pas de répandre quelque jour sur cette matière. Les racines, par exemple, de chien-dent & de convolvule percent celles de plusieurs Plantes bulbeuses, ou tubereuses, & par ce moyen paroissent être cruës ensemble, quoiqu'il n'en soit rien.

Bien que les deux exemples sus-mentionnés d'une réunion fortuite de deux herbacées, soient réels & exactement vrais, cependant on n'est pas encore en état d'en produire aucun qui soit l'effet de l'art; & on n'a pu observer dans ces Plantes aucun effet analogue à ceux qui se manifestent dans les Plantes ligneuses. Les prétendus secrets qu'on annonce quelquefois dans ce genre, ne sont que des imaginations creuses de cerveaux vuides, ou des inventions d'esprits badins, qui veulent tromper les Naturalistes, & se moquer d'eux. Sans entrer donc ici dans le détail des tentatives faites à ce sujet à Leipzig, à Berlin, & dans quelques lieux voisins de la Marche, nous nous contenterons d'indiquer une couple de ces secrets les plus communs du Jardinage, qui peuvent être rapportés ici; c'est la prétendue insertion, ou greffe, des fraises sur des choux, & des oignons de hyacinthe sur des bettes-raves; à quoi l'on pourroit en ajouter d'autres semblables.

Ayant parlé ci-dessus des accroissemens réunis des végétaux & de leurs parties, qui se font d'une manière fortuite ou artificielle, naturelle ou contraire à la Nature, & ayant traité en abrégé des premiers, il nous reste à dire ici quelque chose des autres. Pour ce qui concerne donc en particulier l'accroissement réuni des végétaux & de leurs



leurs parties, qui se fait d'une maniere non-naturelle, ou contraire à la Nature, de façon qu'elle est troublée de plus en plus par là dans ses fonctions, que l'ordre & la régularité ne peuvent plus s'y maintenir, qu'elle devient imparfaite, foible, malade, & qu'à la fin elle meurt; nous avons quelques remarques à proposer, qui éclairciront cette matiere.

Les essais de l'Art, (qu'on peut appeller ici au secours pour arriver à une plus grande conviction,) nous conduisent assez loin pour être en état d'affirmer, que, quand on veut unir entr'elles des Plantes différentes, ou leurs parties, de maniere qu'elles aient une communication réelle de suc, d'écorce, & de bois, en se fournissant des secours réciproques, sans qu'il en résulte aucune mauvaise conséquence, en sorte que ce ne soit pas une simple liaison superficielle, apparente, & imparfaite, comme cela arrive le plus souvent; le meilleur moyen de parvenir à son but; c'est en prenant des Plantes d'une même espece naturelle, que diverses causes ont modifiées & changées, ou en un mot, des variétés d'une seule & même espece. On peut encore se promettre une réussite semblable, si l'on associe ensemble les especes naturelles d'un seul & même genre, comme des poires, des pommes, & des coings; ce que s'étend également aux especes de deux Plantes qui ont beaucoup de rapport entr'elles, comme le gui, l'épine blanche, l'alifier, le forbier planté, &c. ou même les prunes, les abricots, les pêches, les amandes, &c. avec leurs variétés. Mais, comme il y a toujours entre les individus même une certaine différence, & des propriétés qui leur sont particulieres, il en peut résulter des limitations & des exceptions. Suivant cela, une espece d'arbre, dont l'écorce est épaisse & pleine de suc, qui pousse des jets hauts, où il y a aussi beaucoup de suc & de force, conviendra fort mal, & pourra très difficilement être unie, à une autre espece, dont l'écorce est mince & sèche, & qui pousse des branches tardives & foibles. Je ne prétens pas que cette association ne puisse jamais réussir; mais la raison seule fait voir, que, quand même on seroit venu à bout d'unir réellement, ou apparemment, deux pareilles especes pour les faire croître ensemble,



ble, l'une ne pourroit pourtant pas donner à l'autre une nourriture convenable & suffisante, ou réciproquement, que l'une ne pourroit recevoir & employer tout le suc nourricier que l'autre lui fourniroit trop abondamment. Les suites d'une semblable réunion sont toujours mauvaises. Car, quand on se contenteroit d'en faire l'application à la greffe, elle poussera toujours au bout de quelques années au delà de sa tige, & périra; ou bien la partie inférieure se séparera de la partie supérieure, & donnera des rejettons de côté. Supposé même que rien de tout cela n'arrivât, cela donne toujours des arbres monstrueux, noueux, crévaillés, ou qui demeurent foibles & presque infructueux. Tout cela est fondé sur l'expérience.

Je sçais bien que des gens industrieux, & qui auroient envie de pousser leur industrie au delà des bornes dans lesquelles la Nature & l'Art semblent nous avoir renfermés, trouvent bien des choses à objecter; surtout ceux qui sont maîtres en l'art de greffer dans leur poêle, où ils font beaucoup plus de greffes & de tailles qu'on n'en exécute dans les Jardins, parce qu'ils posent pour fondement de leurs opérations imaginaires la conséquence du *posse ad esse*. En effet, bien que souvent les Ormes, les Tilleuls, les Chênes, les Saules, & même les pieds de Vigne, les Cerisiers, & d'autres arbres semblables, se joignent & croissent ensemble, au moins selon l'apparence extérieure; cependant la courte durée de ces réunions en fait voir les mauvaises suites: & leur prompt mort prouve clairement, que les choses n'étoient pas à cet égard, telles qu'on les avoit imaginées; ce dont l'examen de ces arbres morts est très propre à convaincre.

Nous devons mettre encore au nombre des accroissemens réunis dans les Plantes, qui sont suivis de quelque désavantage pour l'une ou pour l'autre partie, les cas relatifs aux Plantes qu'on nomme *parasites*, & parmi lesquels on trouve encore des différences considérables. Car il se trouve de ces Plantes parasites, qui s'attachent les unes à des Plantes annuelles, ou à des herbes, les autres à des arbrustes foibles ou forts, & s'y unissent si étroitement, qu'elles fucnt la meilleure partie de leur
suc



suc nourricier, de forte qu'elles les font périr entièrement, ou du moins les affoiblissent, & les rendent infructueuses. La *Cuscuta*, (Goutte, ou Augure de Lion,) les deux fortes d'*Orobanche* qui croissent dans ce pays-ci, & d'autres, en fourniront aisément les preuves. Au contraire l'*Hyppopitis*, l'*Hippocistis*, le *Nid d'oiseau*, & la *Latharée*, qui se placent sur la racine des arbres, ne font pas un dommage aussi considérable, à moins qu'elles ne s'emparent à la fois de toutes les racines, ou de moins des principales, & les revêtent ensemble ; mais c'est ce que nous n'avons encore observé, ni chez nous, ni ailleurs. Cependant ce qu'il y a à remarquer par rapport aux Plantes susdites ; c'est 1. qu'elles font la plupart abondantes en suc, 2. qu'elles ne sçauroient s'unir réellement avec les arbres, ou pour un tems long & durable, comme nous l'avons fait voir ci-dessus.

Mais les choses ne se passent pas de même à l'égard des autres Plantes parasites, qui peuvent subsister pendant plusieurs années, & qui sont aussi ligneuses que les arbres d'où elles tirent leur nourriture ; elles s'y unissent réellement & d'une façon particulière. Le gui peut nous servir d'exemple & de preuve pour toutes les autres. On l'a regardé comme la Plante la plus dangereuse de toutes, parce qu'il se place en plein air sur les jeunes arbres les plus forts & sur les branches, & qu'à l'aide d'une espèce de peau large & d'une racine plate, il s'insinue dans l'écorce, & se multiplie tellement, qu'à la fin il prend la supériorité, rendant tout à fait infructueuses les branches qu'il suce fortement & continuellement, ou les conduisant au point qu'elles se changent en productions monstrueuses, se dessèchent, & finalement périssent.

Cette circonstance à laquelle on ne prend guères garde dans les forêts, par rapport aux Noisetiers, Chênes, Bouleaux, Sapins, Pins, Saules, Aunes, Ormes, Peupliers, Tilleuls, Erables, & autres Arbres semblables, est de la dernière importance, quand il s'agit d'Arbres fruitiers, comme les Pommiers, Poiriers, Pistachiers, Amandiers, Oliviers, & autres. On ne sçauroit obvier à un semblable mal, qu'en



délivrant l'arbre du gui qui l'infeste, & pour lui rendre sa première fertilité il faut l'étréper; mais par là on est quatre ou cinq ans, sans qu'il donne aucun rapport.

Le gui s'insinuant toujours plus d'année en année, comme nous l'avons dit, sous l'écorce supérieure des Arbres, aussi avant qu'il est possible d'y pénétrer, pousse en même tems en dessous partout, & souvent très près l'un de l'autre, une quantité de petits coins, qui entrent dans les interstices utriculeux de l'écorce inférieure, & quand le bois est jeune, vont plus avant, jusqu'à la texture celluleuse, où non seulement ils s'affermissent, mais s'approprient une quantité considérable de suc. On pourroit donner à ces petits coins, qui prennent leur accroissement avec le bois, & qui à la fin deviennent eux-mêmes du bois, on pourroit, dis-je, à cause de leur délicatesse & de la figure qu'ils ont dans les commencemens, leur donner le nom d'*avances*, ou *productions mammillaires*. Dans leur fort accroissement, ils pressent & dérangent les fibres du jeune & nouveau bois avec la texture celluleuse, & les tirent ensemble des deux côtés dès le commencement, de façon que ces vaisseaux prennent une toute autre direction, fautive & contraire à la Nature, qui s'augmente d'année en année, à mesure que ce corps qui est en forme de hache s'accroît, de sorte que le passage des suc, qui sans cela est libre, est nécessairement bouché: puis, quand cette organisation déréglée a eu lieu pendant un certain tems, il ne sçauroit en résulter que divers effets contraires à la Nature, semblables à ceux que nous avons observés dans notre production monstrueuse; effets qui sont en si grand nombre, & si variés, que personne ne sçauroit être en état de les déterminer d'avance.

Une des questions qui peuvent encore se présenter à ce sujet, c'est de sçavoir, si le gui s'attache d'abord à une tronc fort de quelque arbre qui vient bien, & qui a déjà des années, ou sur ses branches; & si, avec sa base, ou racine large, qui va toujours en s'étendant, il peut prendre le dessus, ou si cela n'arrive, que quand l'arbre est encore tout jeune? Ce qui fait encore une différence remarquable, c'est lors-



lorsque le gui, placé sur un jeune arbre, & qui croit fort vite, s'est fortifié en même tems que lui, s'étant principalement enraciné & affermi sur ses jets extérieurs, & sur des branches encore jeunes & tendres.

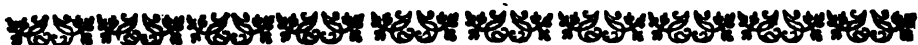
Dans le premier cas, on peut toujours dire que le gui produit de mauvais effets, mais beaucoup plus lentement, de sorte qu'ils ne sont pas si tôt sensibles. Mais quand il s'attache à de nouveaux jets vers la cime des jeunes arbres, ou qu'en général il s'attaque à de tendres branches, qui ne se sont pas encore formées, ou qui le sont tout récemment, de sorte que leur substance est encore pleine de suc, tendre & poreuse, le mal fait des progrès rapides, auxquels on ne sauroit s'opposer trop tôt.

En effet les fibres, qui, si elles n'avoient pas été troublées dans leur situation naturelle, se feroient arrangées régulièrement, & auroient donné aux parties de la Plante la forme qui leur convient, sont obligées par le désordre qui s'y répand, par les compressions & les séparations qu'elles éprouvent, & par les embarras multipliés qui traversent leur cours, de prendre toutes sortes de directions & de figures, devenant plattes, calleuses, noueuses, frisées, écaillées, dentelées, tailladées, faisant des branches estropiées, & donnant des productions monstrueuses, comme l'expérience le fait voir. Si nous réfléchissons donc sur tout ce qui se passe alors dans les sucres nourriciers, & autres qui traversent une Plante, dont toutes les parties ont une structure ainsi endommagée, nous verrons qu'il doit arriver toutes sortes d'accidens & de singularités, suivant que ces sucres sont poussés avec plus ou moins de force ; & il ne nous restera aucun doute sur les dommages dont le gui peut devenir la cause.

Nous nous étendrions ici davantage, comme l'importance du sujet le mérite assurément, si nous n'avions dessein de pousser encore plus loin nos observations sur le gui, & sur les suites fâcheuses qu'il entraîne, pour en rendre compte dans une autre occasion à cette Illustre Académie.



NOU.



NOUVELLES EXPÉRIENCES

SUR LA RÉSISTANCE QUE SOUFFRE UNE BALLE DE FUSIL EN PASSANT PAR L'AIR.

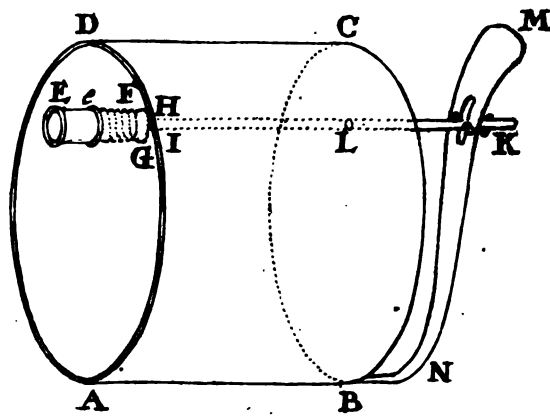
PAR M. SULZER.

Il est généralement reconnu, que la théorie du jet des bombes & des boulets de canon est encore défectueuse, malgré les travaux de tant de Géomètres qui se sont appliqués à la perfectionner. Les difficultés qu'on trouve dans cette matière viennent principalement de la résistance de l'air, dont on ne connoit pas exactement les loix. Il est démontré que la résistance que souffre une balle, qui se meut dans l'air avec une petite vitesse, est égale à la pression d'un cylindre d'air, dont la base est égale à l'aire du grand cercle de la balle, & la hauteur à la moitié de la hauteur, de laquelle un corps tombant dans le vuide acquerrait la vitesse de la balle; en sorte que nommant cette hauteur v , la hauteur du cylindre d'air seroit $\frac{1}{2}v$. Il y a longtems qu'on a observé, que cette loi de la résistance n'a point lieu dans les grandes vitesses, comme sont celles des bombes & des boulets de canon. M. *Robins*, Géometre Anglois, est le premier qui ait fait des Expériences exactes pour découvrir la loi de la résistance pour ces grandes vitesses: & il paroît par ses Expériences, que la résistance devient quelquefois le double de la quantité $\frac{1}{2}v$.

Quoique ces Expériences de M. *Robins* soyent très ingénieuses, j'avouë quelles ne me paroissent pas d'une assés grande certitude pour établir les loix de la résistance d'une manière à ne laisser plus aucun doute. Ces Expériences sont fondées principalement sur l'estimation de la force de la poudre à canon. Or cette matiere étant sujette à de grandes difficultés, on ne peut pas se fier entièrement sur les principes
sur

Tab. II.

ad pag. 105.



Mem. de l'Acad. Tom. XI. pag. 214.

1. The first part of the document is a list of names and addresses of the members of the committee.

2. The second part of the document is a list of names and addresses of the members of the committee.

3. The third part of the document is a list of names and addresses of the members of the committee.

4. The fourth part of the document is a list of names and addresses of the members of the committee.

5. The fifth part of the document is a list of names and addresses of the members of the committee.

6. The sixth part of the document is a list of names and addresses of the members of the committee.

7. The seventh part of the document is a list of names and addresses of the members of the committee.

8. The eighth part of the document is a list of names and addresses of the members of the committee.

9. The ninth part of the document is a list of names and addresses of the members of the committee.

10. The tenth part of the document is a list of names and addresses of the members of the committee.

sur lesquels tout le reste de la théorie est fondé. C'est ce qui m'a engagé à faire de nouvelles Expériences, qui ne fussent sujettes à aucun doute, en employant des forces parfaitement connues. J'espérois que ces Expériences confirmeroiént la théorie de *M. Robins*, ou qu'elles me donneroiént assés de lumières pour en établir une autre.

Mon premier soin étoit de trouver un moyen d'employer une force exactement connuë, pour jeter des balles avec des vitesses suffisantes. Le fusil à vent pouvoit me rendre ce service, si je pouvois le charger de façon à connoître exactement l'élasticité de l'air, qui devoit chasser la balle. J'ai obtenu cette commodité de la manière suivante.

J'ai fait adapter à une pompe une espèce de barometre, où le mercure monte dans le tuyau de verre, à mesure que l'on comprime l'air dans la boîte moitié remplie de mercure, & dans laquelle le tuyau passe. J'ai donné à cette boîte une communication avec la pompe, moyennant laquelle on y peut très fortement comprimer l'air. D'un autre côté j'ai fait accomoder un cylindre de métal, de façon à y pouvoir comprimer & renfermer l'air pour le faire servir ensuite au fusil à vent. En comprimant donc l'air dans ce cylindre, on le comprimoit également dans la boîte du barometre, ce qui fit monter le mercure, dont la hauteur m'indiquoit toujours au vrai l'élasticité de l'air comprimé. Toutes les fois que je jugeois l'air assez comprimé dans le cylindre, je le fermois pour empêcher l'air comprimé d'en sortir.

Voici maintenant la description de ce cylindre, & la manière de l'employer pour le fusil à vent. *A B C D* est le cylindre; à un des fonds est attaché un petit tuyau *E F*, dont la moitié *E e* est au dehors du cylindre, & l'autre moitié *e F* en dedans. La pièce *GH* est une espèce de soupape de cuivre, doublée de cuir pour fermer ce tuyau en *F*, & pour l'ouvrir. Cette soupape a une queue *IK*, qui passe en *L* par l'autre fonds du cylindre. Le trou rond en *L* étant doublé de cuir, & la queue bien polie, l'air n'y trouve point de sortie. *M N* est un levier, moyennant lequel on peut fermer & ouvrir la sou-



pape. Lorsqu'on veut charger le cylindre, on affermit le tuyau *E e*, qui a un écrou, contre l'extrémité d'un des tuyaux de la pompe, l'autre tuyau communiquant au barometre. Alors on charge le cylindre d'autant d'air que l'on veut, on connoit toujours son élasticité moyennant sa communication avec le barometre. Quand on l'a assez chargé; on presse fortement la soupape contre l'ouverture du tuyau *EF*, pour empêcher l'air de sortir. Cela fait, on détache le cylindre de la pompe. Maintenant pour décharger, on affermit un tuyau, qui tient lieu du fusil, dans l'écrou *E e*; & on le charge de la balle. Cela étant fait, on met le tout sur un affut; & l'ayant dirigé comme l'on veut, on frappe le levier en *M* avec un marteau, ce qui ouvre subitement la soupape, & laisse à l'air la liberté d'agir contre la balle. Je remarque encore, que j'ai eu grand soin de faire bien percer & bien polir la cavité, ou l'ame du fusil, comme aussi de bien arrondir les balles de plomb dont je me suis servi. Ces balles passoient librement par le fusil, sans pourtant laisser un espace sensible par lequel l'air auroit pu passer entre les parois du fusil & la balle. Une zone du plus fin papier, collée autour de la balle, la rendoit déjà trop grande pour le fusil. De cette manière j'étois assuré que la balle ne souffriroit rien de la friction en passant par le fusil, & que l'air n'échaperoit pas inutilement.

Je viens maintenant aux Expériences mêmes que j'ai faites. Ayant chargé le fusil, je l'ai placé dans la position verticale, & j'ai observé les tems que la balle restoit dans l'air après l'explosion. Je marquerai toujours les charges par les hauteurs du mercure dans le barometre en pieds de Rhin.

Charges.		Tems.
9.08	————	12. $\frac{1}{2}$ secondes.
8.75	————	12.
6.54	————	11.
4.71	————	10.
2.36	————	7. $\frac{1}{2}$

Pai



J'ai répété chaque coup trois fois, & je n'ai jamais trouvé une différence sensible entre les tems des mêmes charges.

Pour tirer maintenant de ces Expériences les conclusions nécessaires pour la théorie de la résistance ; je chercherai premièrement les vitesses avec lesquelles chaque balle est sortie du fusil ; en second lieu, je chercherai la hauteur à laquelle elle est parvenue dans l'air, & le tems de sa montée, suivant les principes de la résistance de M. *Robins* ; en troisième lieu, je calculerai le tems de sa descente, pour avoir le tems entier qu'elle a dû rester dans l'air selon cette théorie. Les différences entre les tems calculés & les tems observés, nous fourniront un fondement solide de juger de la valeur des principes connus touchant la résistance.

Calcul des vitesses des balles.

Je crois pouvoir négliger dans ce calcul, tant la friction de la balle, qui doit avoir été très petite, que la résistance de l'air, pendant le moment qu'elle a employé à parcourir la longueur du fusil.

Soit la capacité du récipient $A = a$ pieds.

L'amplitude du fusil $= b$.

Sa longueur $= c$.

L'aire du grand cercle de la balle $= e$.

Son diamètre $= g$.

Son poids $= p$.

La hauteur de la colonne de mercure $= f$.

La raison des densités du plomb &
du mercure $= \frac{a}{m}$

La hauteur d'une colonne de plomb,
dont le poids seroit égal à celui de
la colonne de mercure, seroit donc $= mf$.

La balle est donc poussée au commencement par une force égale au poids d'une colonne de plomb haute de mf pieds, & dont le diamètre est égal au diamètre de la balle. Le poids de la balle étant p , le poids d'un cylindre de plomb de même hauteur, feroit $\frac{3}{4}p$, & le cylindre entier de la hauteur mf pèsera $\frac{3mf}{2g}$ fois plus que la balle; donc la force accélératrice sera au poids de la balle comme $\frac{3mf}{2g}$ à 1.

Que la balle ait parcouru une partie de la longueur du fusil égale à x , & que les élasticités soyent comme les densités; (*) la force accélératrice en x fera $\frac{3amf}{2ag + 2bgx}$. Soit alors la vitesse de la balle due à la hauteur v , nous aurons cette équation

$$dv = \frac{3amf}{2ag + 2bgx} dx, \text{ dont l'intégrale est } v = \frac{3amf}{2bg} \text{ Log. hyp. } \frac{a+bx}{a} \text{ en mettant } x = c,$$

ou bien en multipliant le second membre par 2.30258, pour avoir après des Logarithmes ordinaires, la vitesse avec laquelle la balle sort du fusil sera due à la hauteur $\frac{3.45387amf}{bg} \log \frac{a+bc}{a}$.

En appliquant ce calcul à nos Expériences, nous avons les valeurs suivantes pour les lettres connues :

(*) Les Expériences dont j'ai rendu compte à l'Acad. en 1753. prouvent à la vérité, que les élasticités croissent en moindres raisons que les densités. Voyez Mémoires de l'Académie, Ann. MDCCCLII. Mais cela n'influe pas sensiblement ici, parce que l'air reste presque également dense pendant tout le tems de l'accélération. Mais il faut certainement avoir égard à cela, quand on calcule la force d'une balle jetée par la poudre; car alors, vers la fin de l'accélération, l'air est quelques fois plus de 15. fois moins dense qu'au commencement.

$$\begin{array}{ll}
 a = 0.00577 \text{ pieds} & e = 0.000508 \\
 b = 0.000532 & g = 0.02346 \\
 c = 2.5833 & m = 1.2378 \\
 \frac{a+b}{a} = 1.203 & \frac{am}{bg} = 618.7
 \end{array}$$

Et au premier coup $f = 9.08$ ce qui donne

$$\begin{array}{ll}
 v = 1557 & \\
 \text{\& les autres valeurs sont comme suit,} & \\
 \text{si } f = 8.75, & v = 1500. \\
 6.54, & v = 1121. \\
 4.71, & v = 807. \\
 2.36, & v = 404.
 \end{array}$$

Calcul du tems de la montée.

Ayant ainsi trouvé les vitesses avec lesquelles les balles sont jetées dans l'air, je chercherai les hauteurs auxquelles elles ont dû parvenir, & le tems de la montée. Je me servirai pour exprimer la résistance, de la formule que M. Euler a donnée en conséquence des conclusions, que M. Robins avoit tirées de ses Expériences. En nommant v la hauteur génératrice de la vitesse, la résistance de l'air est égale à la pression d'un cylindre d'air, dont la hauteur est $\frac{1}{2}v + \frac{v^2}{2h}$, où la lettre h marque la hauteur de l'atmosphère, qui est à peu près de 27979 pieds.

Que la balle commence donc à monter avec la vitesse initiale due à la hauteur $= l$, & qu'après un tems quelconque elle ait parcouru l'espace x , ayant alors une vitesse due à la hauteur u ; il y a deux causes qui diminueront sa vitesse, lorsqu'elle continuera son chemin par l'espace infiniment petit dx , savoir son propre poids $= 1$, & la résistance de l'air. Cette dernière force étant égale à la pression d'un cylindre d'air de $\frac{hu + u^2}{2h}$ pieds de hauteur, ce cylindre fera $\frac{hu + u^2}{2gh}$ fois

fois plus haut que le diamètre de la balle ; & , si nous supposons le plomb n fois plus pesant que l'air, ce cylindre d'air sera $\frac{3hu + 3u^2}{4hgn}$ plus pesant que la balle. De là nous avons cette équation pour la diminution de la vitesse :

$$du = - dx - \frac{3hu + 3u^2}{4hgn} dx,$$

ou bien
$$dx = \frac{4hgn du}{4hgn + 3hu + 3u^2},$$

qui se change en celle-ci :

$$\frac{3 dx}{4hgn} = \frac{du}{2m(u + \frac{1}{2}h + m)} = \frac{du}{2m(u + \frac{1}{2}h - m)}.$$

En posant $m = \sqrt{\frac{1}{4}hh - \frac{1}{2}ghn}$, & en prenant les intégrales, on a

$$x = \frac{2ghn}{3m} \log \frac{u + \frac{1}{2}h + m}{u + \frac{1}{2}h - m} + \text{Log. C.}$$

La constante doit être telle que, lorsque $x = 0$, u devienne $= l$; donc

$$x = \frac{2ghn}{3m} \log \frac{(u + \frac{1}{2}h + m)(l + \frac{1}{2}h - m)}{(u + \frac{1}{2}h - m)(l + \frac{1}{2}h + m)}.$$

Si l'on suppose dans cette équation $u = 0$, on obtient la hauteur entière de la montée de la balle, que nous nommerons H. Nous avons donc

$$H = \frac{2ghn}{3m} \log \frac{(\frac{1}{2}h + m)(l + \frac{1}{2}h - m)}{(\frac{1}{2}h - m)(l + \frac{1}{2}h + m)},$$

& les 5 valeurs de cette formule, conformément aux 5 valeurs de la lettre l , que nous avons trouvées plus haut, seront telles :

l étant

h étant	$= 1557$,	H sera	$= 546$.
h . .	$= 1500$,	H . .	$= 537$.
h . . .	$= 1121$,	H . . .	$= 502$.
l . .	$= 807$,	H . .	$= 393$.
l . .	$= 404$,	H . .	$= 257$.

Maintenant, pour trouver les tems de la montée, nous mettrons dans l'équation différentielle $-dx = dt\sqrt{u}$, ce qui donne celle-ci pour

$$\text{le tems } dt = \frac{\frac{4}{3}ghn du}{(u + \frac{1}{2}h + m)(u + \frac{1}{2}h - m)} \cdot \frac{1}{\sqrt{u}}.$$

Soit $\sqrt{u} = y$, cette valeur substituée donne

$$dt = \frac{\frac{4}{3}ghn dy}{(yy + \frac{1}{2}h + m)(yy + \frac{1}{2}h - m)} = \frac{\frac{4}{3}ghn}{m} \left(\frac{dy}{(yy + \frac{1}{2}h - m)} - \frac{dy}{(yy + \frac{1}{2}h + m)} \right).$$

Soit $\frac{1}{2}h - m = \alpha^2$ & $\frac{1}{2}h + m = \beta^2$ nous aurons

$$dt = \frac{4ghn}{3m} \left(\frac{dy}{yy + \alpha\alpha} - \frac{dy}{yy + \beta\beta} \right), \quad \text{équation}$$

intégrable moyennant la quadrature du cercle. Car $\frac{dy}{yy + \alpha\alpha}$ est l'élément d'un arc, dont le rayon est $= \alpha$, & la tangente $= y$, & $\frac{dy}{yy + \beta\beta}$ est l'élément d'un arc dont le rayon est β , & la tangente $= y$. Nous avons donc en intégrant

$$t = \frac{4ghn}{3m} \text{ arc tang } y - \frac{4ghn}{3m} \text{ arc tang } y,$$

ou en réduisant les deux arcs au même rayon qui soit $= 1$.

$$t = \frac{4ghn}{3\alpha m} \text{ arc tang } \frac{y}{\alpha} - \frac{4ghn}{3\beta m} \text{ arc tang } \frac{y}{\beta}.$$

Pour

Pour avoir ce tems en secondes, il faut exprimer les quantités en parties millièmes du pied de Rhin, & ensuite multiplier par 250 ; ou bien, pour abréger, nous exprimerons tout en pieds de Rhin entiers, & nous multiplierons par $\frac{\sqrt{1000}}{250} = 0.12649$.

En appliquant cette équation à nos Expériences, nous aurons les valeurs suivantes pour les élémens de notre formule.

$$\begin{aligned} \sqrt{\frac{y}{a}} &= \sqrt{\frac{l}{a}} = 2.2370 \sqrt{\frac{l}{\beta}} = 0.2374 \\ &= 2.1981. \quad = 0.2332 \quad g = 0.02546. \quad a = 17.62 \\ &= 1.9001. \quad = 0.2016 \quad h = 27979. \quad \beta = 166.03 \\ &= 1.6118. \quad = 0.1710 \quad n = 9048. \quad \frac{4ghn}{3m} = 628.24 \\ &= 1.1407. \quad = 0.1211 \quad m = 13678.8 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{etang} \sqrt{\frac{l}{a}} &= 65^{\circ}.55' = 1.1504 \quad \text{At} \sqrt{\frac{l}{\beta}} = 13^{\circ}.21' = 0.2330 \quad \frac{4ghn}{3am} = 35.655 \\ &= 65.32 = 1.1437 \quad = 13.8. = 0.2292 \\ &= 62.15 = 1.0864 \quad = 11.24 = 0.1982 \quad \frac{4ghn}{3\beta m} = 3.783 \\ &= 58.11 = 1.0155 \quad = 9.42 = 0.1605 \\ &= 48.46 = 0.8512 \quad = 6.54 = 0.1204. \end{aligned}$$

De là nous obtenons les valeurs suivantes pour les tems de la montée.

$$\begin{aligned} t &= 5.07 \text{ secondes} \\ t &= 5.04 \\ t &= 4.79 \\ t &= 4.49 \\ t &= 3.76 \end{aligned}$$

Il nous reste maintenant à

Calcul des tems de la descente.

En descendant la balle n'est accélérée que par son propre poids. Qu'après le tems t la balle soit descendue par l'espace $= x$, & sa vitesse soit alors due à la hauteur s , la résistance sera exprimée par cette formule $\frac{3hs + 3ss}{4ghn}$.

Nous avons donc cette équation :

$$ds = dx - \frac{3hs + 3ss}{4ghn} dx$$

$$\text{ou } \frac{3dx}{4ghn} = \frac{ds}{\frac{1}{2}ghn - hs - ss}.$$

Soit $\mu(\frac{1}{2}ghn + \frac{1}{2}ghn) = \mu$; nous aurons

$$\frac{3dx}{4ghn} = \frac{ds}{(\mu - \frac{1}{2}hn - s)(\mu + \frac{1}{2}hn + s)}, \text{ ou}$$

$$dx = \frac{2ghn}{3\mu} \left(\frac{ds}{\mu + \frac{1}{2}hn + s} + \frac{ds}{\mu + \frac{1}{2}hn - s} \right).$$

$$\text{Donc } x = \frac{2ghn}{3\mu} \text{ Log } \frac{(\mu + \frac{1}{2}hn + s)(\mu - \frac{1}{2}hn)}{(\mu - \frac{1}{2}hn - s)(\mu + \frac{1}{2}hn)}.$$

Ayant trouvé plus haut la hauteur entière H par laquelle la balle descend, nous la mettrons ici au lieu de x pour trouver la vitesse finale de la balle. Nous avons donc

$$\frac{3\mu H}{2ghn} = \text{Log } \frac{(\mu + \frac{1}{2}hn + s)(\mu - \frac{1}{2}hn)}{(\mu - \frac{1}{2}hn - s)(\mu + \frac{1}{2}hn)}.$$

On en mettant le nombre dont le logarithme hyperbolique est $1 = e$.

$$e^{\frac{3\mu H}{2ghn}} = \frac{(\mu + \frac{1}{2}h + s)(\mu - \frac{1}{2}h)}{(\mu - \frac{1}{2}h - s)(\mu - \frac{1}{2}h)}. \quad \text{Mettons}$$

$$e^{\frac{3\mu H}{2ghn}} = E. \quad \text{Nous tirerons de notre équation cette valeur pour } s.$$

$$s = \frac{(E - 1) \cdot \frac{4}{3}ghn}{(\mu + \frac{1}{2}h)E + \mu - \frac{1}{2}h}.$$

Il faut donc déterminer la valeurs de s pour nos cinq cas.

Nous avons ici $\mu = 14293.3$; donc

$H = 546$	$E = 6.1471$	$s = 254$
$H = 537$	$E = 5.9655$	$s = 252$
$H = 502$	$E = 5.3068$	$s = 246$
$H = 393$	$E = 3.6951$	$s = 221$
$H = 257$	$E = 2.3568$	$s = 174$

Poſons maintenant $dt = \frac{dx}{Vs}$; nous aurons dans l'équation différentielle $\frac{ds}{\frac{4}{3}ghn - hs - ss} = \frac{3dtVs}{4ghn}$.

Soit encore $Vs = y$. Nous aurons

$$\frac{2dy}{\frac{4}{3}ghn - hyy - y^4} = \frac{3dt}{4ghn} \quad \text{ou}$$

$$dt = \frac{4ghn}{3\mu} \left(\frac{dy}{\beta^2 + y^2} - \frac{dy}{\gamma^2 - y^2} \right),$$

poſant $\beta^2 = \mu + \frac{1}{2}h$ & $\gamma^2 = \mu - \frac{1}{2}h$. Le premier terme du

du second membre dépend encore de la quadrature du cercle, & l'usage des logarithmes. Nous avons donc

$$t = \frac{4ghn}{4\beta\mu} \text{Arc. tang } \frac{y}{\beta} + \frac{2ghn}{3\gamma\mu} \sqrt{\frac{\gamma+y}{\gamma-y}}$$

De là nous trouvons les tems des descentes, en substituant pour y successivement $\sqrt{254}$, $\sqrt{252}$ &c.

Dans le premier cas, $t = 6.03$ secondes

2 - - - $t = 5.94$

3 - - - $t = 5.65$

4 - - - $t = 5.75$

5 - - - $t = 3.86$

En ajoutant les tems de la montée à ceux de la descente, nous avons les tems entiers.

	Tems calculés.	Tems observés
I.	11. 1 sec.	12. 5
II.	10. 98	12.
III.	10. 44	11.
IV.	10. 24	10.
V.	7. 62	7. 50.

On voit par ces résultats, que dans les cas où la vitesse a été peu considérable, les tems calculés sont trop grands ; dans les autres ils sont trop petits. Le contraire auroit plutôt dû arriver. Car la friction de la balle dans le fusil, que nous avons négligée, auroit diminué les vitesses initiales ; ce qui auroit fait le même effet, que l'augmentation

de la résistance, & cela auroit en plus d'effet dans les petites vitesses. Cette circonstance peut nous assurer, que la friction n'a pas été considérable, conformément à ce que j'ai supposé au commencement.

En examinant les équations finales, on verra que, plus la lettre h est grande, plus les tems deviennent grands. D'où il est évident, que la formule employée fait la résistance trop grande pour les grandes vitesses, & trop petite pour les petites vitesses. Dans les grandes vitesses des boulets de canon, on sera obligé de donner à la lettre h la valeur de 30000, & davantage, pour avoir la véritable loi de la résistance ; dans les petites vitesses il faudra diminuer cette valeur jusqu'à 25000 pour le moins.



THEO

T H É O R I E

DE L'INCLINAISON DE L'ÉGUILE MAGNETIQUE,

CONFIRMÉE PAR DES EXPÉRIENCES,

PAR M. EULER LE FILS.

Traduit du Latin.

I.

Si l'Eguille magnétique étoit tellement mobile autour de son centre de gravité, qu'elle pût se diriger sans aucun obstacle vers toutes sortes de situations; cependant, à cause de la vertu magnétique dont elle est imprégnée, elle affecteroit toujours une certaine situation préférablement à toutes les autres, & s'y fixeroit. Cette situation semble indiquer d'une manière suffisamment fondée la direction naturelle de la force magnétique; car l'éguille étant suspendue du centre de gravité, est indifférente à toutes les situations, tant qu'elle est animée par la gravité seule, & il n'y en a aucune dans laquelle il ne lui soit égal de s'arrêter. Puis donc que, ce nonobstant, elle choisit une situation qu'elle préfère à toute autre, la cause n'en sauroit être attribuée qu'à la seule force magnétique, qui se joint à l'action de la pesanteur; & de quelque manière que cette force agisse, dès là qu'elle réduit l'éguille dans cette situation, il est nécessaire que la direction y soit conforme; ce qui met en état de faire une juste estimation de la direction naturelle de la force magnétique.

II. Toutes les fois que cette direction n'est pas verticale, on peut toujours assigner un cercle vertical, sur lequel elle tombe; & c'est ce cercle vertical qu'on a coutume d'appeler *le méridien magnétique*. Mais si l'on considère son intersection avec l'horizon, la direction qui pour l'ordinaire s'écarte peu du point septentrional, se nomme *le septentrion*

magnétique, & celle qui lui est opposée le *midi magnétique*. Une ligne droite qu'on y tire normalement dans l'horizon, est dite regarder d'une part l'*Orient*, & de l'autre l'*Occident magnétique*. Mais comme, dans ce Mémoire, je ne m'attache pas aux vrais points cardinaux du Monde, j'appellerai pour abrégé des noms de Septentrion, de Midi, d'Orient, & d'Occident, ces quatre régions déterminées par la direction magnétique. Ce qui fait voir que leur distinction cesse, lorsque la direction magnétique est verticale ; tout comme on ne distingue plus les points cardinaux du Monde sous le pôle même de la Terre.

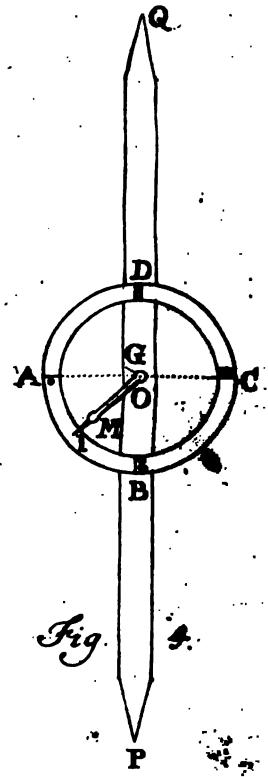
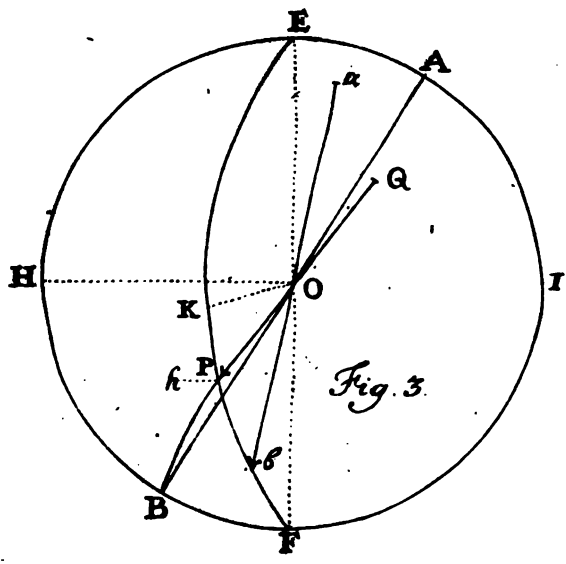
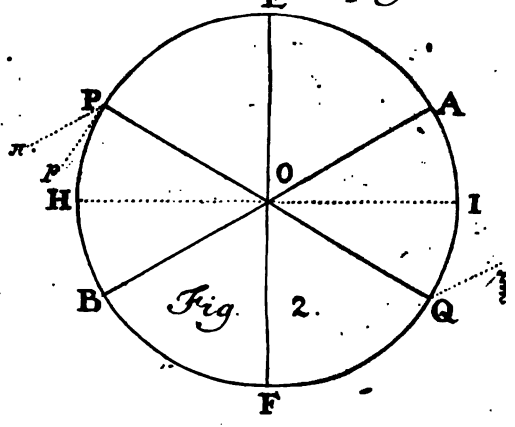
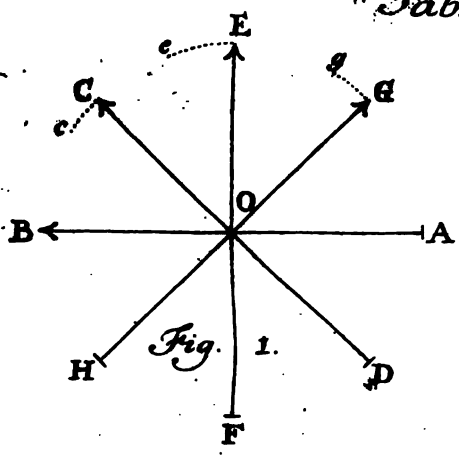
III. S'il arrive donc à l'éguille de se trouver dans une situation que diffère de la direction magnétique, il n'est pas possible qu'elle y demeure, entant qu'elle est sollicitée par la seule force magnétique. C'est pourquoi, si elle n'est assujétie à l'action d'aucunes autres forces, ce qui a lieu à l'égard de la gravité, quand elle est suspendue du centre même de gravité, alors elle souffrira une force, par laquelle elle sera déterminée vers la direction magnétique. Elle ne pourra donc, hors de cette situation, rester en équilibre, à moins qu'elle ne soit outre cela sollicitée par une autre force, par laquelle l'action de la force magnétique soit détruite. Avant toutes choses on rencontre par conséquent dans la Théorie de la direction magnétique cette Question : *Quelle est la force, qui, lorsque l'éguille est dans une situation différente de la direction magnétique, la pousse vers cette direction ?* Il sera donc convenable d'examiner soigneusement cette Question avant que d'aller plus avant, parce que toute la Théorie dont il s'agit est fondée sur sa décision.

IV. Quoique la solution de cette Question paroisse ne devoir être cherchée que par la seule voye de l'Expérience, on a pourtant des raisons qui peuvent y conduire d'une manière assez probable. Soit donc A B la direction magnétique, dont le terme B regarde le Septentrion, & A le midi, non à la vérité dans un plan horizontal, mais qu'un cercle vertical, mené par A B, regarde par la partie B le Septentrion.

[illegible]

Tab. III.

ad pag. 118.



trien, & par la partie A le Midi. Que l'on conçoive en même tems une aiguille magnétique suspendue du point O, qui soit son centre de gravité ; & premièrement, que sa situation s'accorde avec la direction AB, de façon que son terme boréal B, marqué par une flèche, tombe sur la région de la direction magnétique qui porte le même nom : comme dans cette situation l'aiguille se trouve en équilibre, & que la gravité n'entre pas dans le calcul, la force magnétique est aussi destituée d'action. Ainsi, quand l'aiguille garde la situation même AB, elle n'est affectée en nulle manière par la force magnétique, & dans cette situation toute la force sollicitante évanouit ; autrement il ne pourroit y avoir d'équilibre.

V. A présent que l'aiguille ait la situation COD, qui dans un plan quelconque décline de la situation naturelle BA, de l'angle BOC : car, comme la gravité n'entre ici pour rien, il est égal dans quel plan on prenne cette déclinaison BOC de la situation naturelle BA. L'aiguille ne s'arrêtant donc point dans cette situation naturelle, il doit nécessairement y avoir une force qui produise ce mouvement ; & comme il se fait par l'angle COB, c'est à dire, dans le plan COB, cette force pourra être représentée par la ligne Cc, normale à la droite CO dans le même plan, & posée selon la direction du mouvement qui doit s'ensuivre. Mais, puisque ce mouvement est angulaire, il ne faut pas tant considérer cette force, que son moment, par lequel l'aiguille est poussé autour de O suivant la direction Cc dans le plan COB. Et d'abord il est évident que ce moment dépend tellement de l'angle BOC, qu'il évanouit en même tems que cet angle.

VI. Si l'aiguille se trouve dans la situation EF perpendiculaire à la direction magnétique AB, ce moment paroît devenir le plus grand, où l'aiguille EF être poussée par la plus grande force Ec de là vers la situation BA, dans le plan EOB. Car si l'angle de déclinaison devient plus grand qu'un droit, & que l'aiguille ait la situation GOH, il est hors de doute qu'elle soutiendra un moindre moment de



de la force magnétique, par lequel l'extrémité G soit poussée vers B ; & ainsi la force Gg , normale à OG dans le plan GOB, est moindre que si l'éguille étoit dans la situation EOF. Mais cette force évanouit de nouveau entièrement, si l'éguille est placée dans la situation AOB, tout à fait opposée à la direction magnétique ; sans que cette situation puisse pourtant être prise pour un véritable état d'équilibre, vû que l'éguille, lorsqu'elle est le moins du monde troublée dans cette situation, n'y retourne point, mais se porte plutôt à la situation totalement opposée BOA. Néanmoins, si l'on a pris soin de la placer une fois très exactement dans cette situation contraire AOB, & qu'aucune force extérieure ne l'en détourne, elle y persévérera.

VII. Ces choses étant bien considérées, si nous appelons ϕ l'angle BOC, duquel l'éguille COD décline de la situation naturelle, & que nous dénotions par la lettre V le moment de la force Cc, par lequel l'éguille est pressée dans le plan COB vers sa situation naturelle ; il est manifeste premièrement, que la quantité V dépend tellement de l'angle ϕ , qu'elle évanouit tant dans le cas $\phi = 0$ que dans le cas $\phi = 180^\circ$. Ensuite, comme tout arrive entièrement de même, si la déclinaison se porte vers l'autre partie de la droite BA, excepté que la force doit être estimée alors négative, parce qu'elle agit sur l'éguille dans la direction contraire, il est nécessaire, si l'angle ϕ est pris négativement, que la valeur de V même devienne négative, mais en conservant la même quantité. Enfin, si l'angle ϕ devient droit, la quantité V doit obtenir la plus grande valeur. Lors donc que l'angle ϕ s'accroît depuis 0° jusqu'à 180° , la quantité V aura des valeurs positives ; mais, en allant de 180° à 360° , elle n'obtiendra que des valeurs négatives.

VIII. Nous satisferons très aisément à toutes ces conditions, si nous établissons le moment V proportionnel au sinus de l'angle de la déclinaison ϕ : car alors il évanouit non seulement dans les deux cas $\phi = 0$ & $\phi = 180^\circ$; mais il demeure aussi positif, lorsque l'angle ϕ est



est augmenté de 0° à 180° ; au contraire il devient négatif, si l'angle ϕ est négatif, ou va de 180° à 360° . Cette position qui est la plus simple, paroît aussi s'accorder le mieux avec la Nature ; cependant je ne veux pas affirmer qu'elle soit véritable, jusqu'à ce que les Expériences l'aient entièrement confirmée. Je demande seulement qu'on me l'accorde pour quelque temps comme une simple hypothèse, sur laquelle il me soit permis d'établir ma Théorie ; & il sera ensuite aisé de juger, en la comparant avec les Expériences, si cette hypothèse est conforme à la vérité ou non. Or on verra que les Expériences mettent dans un grand jour son accord avec la vérité.

IX. Dans quelque situation que soit donc l'éguille magnétique, nous pourrons assigner sur le moyen de cette hypothèse la force avec laquelle le magnétisme la sollicite. En effet, qu'on cherche combien sa situation décline de la direction magnétique naturelle, & qu'on appelle l'angle de cette inclinaison $= \phi$, alors l'éguille dans cette situation, sera incitée au mouvement angulaire, dont la direction tend à la situation naturelle, par une force, dont le moment est proportionel au sinus de l'angle ϕ . Qu'on établisse donc ce moment pour l'éguille donnée, de sorte qu'il obtienne la forme des momens $= Pk \sin \phi$; où la lettre k dénote une certaine ligne droite, & P une certaine force, de maniere que le produit Pk dépende, tant de la quantité de l'éguille, que principalement de la force magnétique dont elle est imbuë. Car il est manifeste que, plus la même éguille sera imprégnée de la force magnétique, & plus sera grand le moment Pk ; que l'on peut donc prendre commodément pour la mesure de la force magnétique absolue de l'éguille.

X. Quand même outre cela l'éguille seroit immobile, cependant le magnétisme exerceroit la même force sur elle ; mais si, étant mobile comme elle l'est, d'autres forces quelconques viennent encore à la solliciter, on pourra par la comparaison de ces forces avec la force magnétique définir, conformément aux loix connues du mouvement,



celui que toutes ces forces réunies doivent imprimer à l'éiguille. Posons donc que l'éiguille soit attachée au centre même de gravité par un petit essieu normal à sa direction, & que ce petit essieu soit tellement placé sur deux supports horizontaux, qu'il puisse tourner avec une parfaite liberté autour de l'axe ; cas qu'il est très facile de réduire en pratique : & le mouvement de cette éiguille ne pourra se faire que dans le plan vertical, auquel ce petit essieu est normal. Si donc ce plan vertical tombe sur le méridien magnétique même, la situation où l'éiguille s'arrêtera, indiquera la direction magnétique même.

XI. Mais, si le petit essieu, autour duquel l'éiguille est mobile, ne passe pas par son centre de gravité même ; alors, quand même elle seroit suspendue de façon que son mouvement dût se faire dans le méridien magnétique, cependant elle ne se fixera pas à la direction magnétique, mais elle choisira hors d'elle une situation telle, que le moment de la force magnétique s'y trouve en équilibre avec le moment qui naît de la force de gravité. Pareillement, si l'éiguille est suspendue de manière qu'elle doive se mouvoir dans un autre plan vertical, il en résultera toujours la situation, dans laquelle l'équilibre de la force de gravité avec la force magnétique a lieu. Une pareille situation d'équilibre auroit aussi toujours lieu, quand même l'éiguille, pour exécuter son mouvement, seroit mise sur un plan incliné ; mais, comme alors le petit essieu devroit être incliné à l'horizon, on auroit peine à éviter une friction, par laquelle le mouvement seroit troublé. C'est pourquoi je ne rapporterai mes recherches qu'aux mouvemens de l'éiguille qui se font dans un plan vertical.

XII. L'éiguille étant donc disposée de façon à se mouvoir dans un semblable plan, si nous voulons définir la situation à laquelle elle s'arrêtera, ou bien son mouvement, il est nécessaire, quelle que soit sa situation dans ce plan vertical, que nous résolvions la force magnétique par laquelle elle est sollicitée en deux forces, dont l'une tombe sur le plan du cercle vertical, & l'autre lui soit normale, la direction de l'une & de l'autre étant perpendiculaire à la situation de l'éiguille. La
pre-



premiere de ces forces fera la seule employée à imprimer le mouvement à l'éguille, & l'incitera vers le haut ou vers le bas ; tandis que l'autre fera effort pour chasser l'éguille du plan vertical dans lequel elle est mobile, à quoi résiste la position & la fermeté du petit essieu. Toutes ces choses étant présupposées, je vais renfermer mes recherches, & tout ce qui appartient encore à cette Théorie, dans les Propositions suivantes.

PROPOSITION I.

XIII. *Si l'éguille est mobile dans le méridien magnétique même, Fig. 1.
& qu'elle y tienne une situation quelconque POQ, trouver le moment,
par lequel la force magnétique la sollicite.*

SOLUTION.

Que le cercle AEPBFQ représente le méridien magnétique, dans lequel AOB soit la direction magnétique naturelle, regardant par l'extrémité B au septentrion, & par l'extrémité H au midi. Soit de plus EF une droite verticale, & HOI horizontale ; la direction magnétique AB est donc déprimée vers le Septentrion au dessous de l'horizon HI, de l'angle HOB, qui soit appelé $= \alpha$. Que l'éguille ait dans ce méridien la situation POQ, ayant en P son pole boréal, & en Q son pole austral. Comme cette position s'incline donc, soit à la verticale EF, soit à l'horizon HI, on connoitra par là l'angle BOP $= \phi$, duquel la situation de l'éguille décline de la direction magnétique BOA. Le moment donc de la force, par lequel l'éguille est poussée vers la direction OB, ou qui l'excite au mouvement angulaire autour de O vers la région PB, fera $= Pk \sin \phi$; d'où résulte le même effet que si en P étoit appliquée à l'éguille la force Pp, dont le moment seroit $= Pk \sin \phi$.

COROLLAIRE I.

XIV. Dans cette situation donc POQ, l'éguille ne sçauroit être en équilibre, à moins qu'elle ne soit outre cela sollicitée par une

Q 2
autre

autre force, dont le moment lui soit égal & contraire. Mais, si l'éguille n'est poussée par aucune autre force, ce qui arrive quand le petit essieu passe par le centre même de gravité, elle ne s'arrêtera que dans la situation BOA.

COROLLAIRE 2.

XV. L'éguille donc, par le centre de gravité de laquelle passe le petit essieu, montrera par la situation d'équilibre la direction magnétique naturelle, pourvu quelle soit mobile dans le méridien magnétique. De cette manière l'angle HOB, qu'on nomme ordinairement l'inclinaison magnétique, peut être découvert.

SCHOLIE I.

XVI. Mais il est si difficile de fabriquer une semblable éguille, dont le petit essieu passe par le centre même de gravité, que les Ouvriers, en y apportant les plus grandes précautions, ne peuvent presque jamais atteindre ce but. En effet la force magnétique étant fort faible au prix de la gravité, si en faisant traverser l'essieu on s'écarte le moins du monde du centre de gravité, quand même les Expériences ordinaires ne pourroient pas découvrir l'erreur, cependant le moindre moment qui résulte encore de la gravité, peut troubler assez notablement la situation d'équilibre. C'est là sans doute la cause pour laquelle on n'a pu découvrir jusqu'à présent par de semblables éguilles la véritable inclinaison magnétique, toutes les Expériences qui ont été faites à cet égard ne conduisant à aucune conclusion certaine. Ajoutez à cela que les éguilles ordinaires, de quelque roideur qu'elles soient, dans leurs diverses inclinaisons, se courbent tant soit peu par leur propre poids, par où leur centre de gravité souffre quelque changement ; ce qui trouble notablement l'état d'équilibre. Ces raisons nous portent donc à examiner, s'il n'y auroit aucun moyen de découvrir la véritable inclinaison magnétique par le moyen de semblables éguilles, par le centre de gravité desquelles les petits essieux ne passent pas exactement. Ici nous prendrons pour guide le célèbre

M. Da-

M. *Daniel Bernoulli*, qui a traité cette matière avec beaucoup de pénétration, dans une Piece qui a remporté le prix de l'Académie Royale des Sciences de Paris. Il n'y a eu encore que l'habile Artiste *Dieteric*, à Bâle, connu si avantageusement par ses Aimans artificiels, qui soit venu à bout d'exécuter des éguilles, telles que M. *Bernoulli* les a proposées pour cette fin ; & comme il en a envoyé deux ici toutes montées, nous rapporterons la suite de nos recherches à ces éguilles, afin que les Expériences faites par leur moyen puissent être aisément comparées avec notre Théorie.

S C H O L I E 2.

XVII. Puisque nous avons dessein de trouver une formule assez simple, pour exprimer le moment de la force qui pousse l'éguille placée dans une situation quelconque vers la direction magnétique naturelle, je crois qu'il est à propos de mettre ici une conjecture sur la manière dont la force magnétique agit sur l'éguille. Car, quoique la véritable action de cette force paroisse demander les plus profondes recherches, il convient pourtant de concevoir idéalement une force, d'où naisse pour une situation quelconque de l'éguille le même moment, que nous avons déjà trouvé conforme à la vérité. Or comme le moment trouvé de la force magnétique est $\equiv Pk \sin \phi$, il est clair que l'action de cette force est la même, que si à l'éguille PQ étoit appliquée au pôle boréal P la force $P\pi$ de grandeur constante, & exerçant continuellement une pression parallèle à la direction magnétique OB . En effet, si cette force constante est dite $\equiv P$, la distance du pôle P du centre du mouvement étant $OP \equiv k$, à cause de l'angle $BOP \equiv \phi$, le moment de cette force sera sans contredit $\equiv Pk \sin \phi$. Mais une chose remarquable, c'est que la force magnétique pour toute situation de l'éguille est équivalente à une force constante, & dont par conséquent la direction seroit par tout la même, sçavoir, parallèle à la direction magnétique. Une semblable force $Q\xi$ appliquée à l'autre pôle de l'éguille Q , est aussi constante, & presse vers la région opposée ; & comme on ne sçauroit attribuer de prérogative à un pôle sur



sur l'autre, ces deux forces peuvent être conçues solliciter ensemble l'éguille, dont l'une & l'autre sera $\equiv \frac{1}{2} P$, de sorte qu'en les réunissant il en naît le moment $Pk \sin \phi$, sans néanmoins que le centre de l'éguille soit affecté par ces forces, à cause qu'elles sont égales & contraires. Mais, bien que la force magnétique n'agisse pas de cette manière sur l'éguille, comme l'effet en est cependant le même, que si elle exerçoit une semblable action ; cela pourra fournir des secours utiles pour la recherche de cette action même, inconnue jusqu'à présent. Car cela sert d'abord à rejeter plusieurs moyens d'expliquer cette force magnétique, qui pourroient se présenter à l'esprit, par la seule raison qu'ils répugnent à cette action ainsi conçue. Et si quelqu'un pouvoit imaginer une action conforme à la Théorie magnétique, & dont l'effet s'accordât avec celui qui est assigné ici, on auroit tout lieu de croire qu'il a atteint de fort près la vérité.

PROPOSITION II.

Fig. 3. XVIII. *Si l'éguille est mobile dans un cercle vertical quelconque EKF, & qu'elle y tiennne une situation quelconque POQ, trouver le moment par lequel l'éguille est sollicitée au mouvement à cause de la force magnétique.*

SOLUTION.

Il faut réduire la question à la doctrine sphérique, & placer le petit essieu de l'éguille au centre de la sphère O sur des supports horizontaux, de façon que l'éguille soit mobile dans le cercle vertical EKF, où elle parviennne à la situation POQ, son pôle boréal étant en P ; dont par conséquent l'inclinaison se rapporte à la droite verticale EF. Ou bien, en menant du centre O sur ce plan vertical la droite horizontale OK, on aura une inclinaison de l'éguille de l'horizon mesurée par l'angle KOP, dont la mesure est l'arc KP. Mais le cercle EHFI n'a qu'à représenter le méridien magnétique, dans lequel la droite BOA soit la direction magnétique naturelle, regardant le Septentrion magnétique par l'extrémité B, & OH la droite horizontale, en sorte que

que la mesure de l'inclinaison magnétique soit l'arc HB , dont le complément au quart de cercle est l'arc FB . Donc le cercle vertical EKF , dans lequel l'éguille est mobile, déclinera du méridien magnétique EHF de l'angle HOK , auquel est égal l'angle sphérique E ou F ; lesquelles choses pouvant être regardées comme données, posons

I. La déclinaison du vertical EKF du méridien magnétique EHF , ou l'angle $HOK = BFP = \omega$.

II. L'inclinaison magnétique HOB , ou l'arc $HB = \alpha$.

III. La dépression de l'éguille POQ sous l'horizon, ou l'angle KOP , & sa mesure l'arc $KP = \theta$.

Par ces suppositions on peut déjà définir, combien la situation de l'éguille POQ décline de la direction magnétique BOA ; laquelle déclinaison est exprimée par l'angle BOP , dont la mesure est l'arc du plus grand cercle BP mené par les points B & P . Appellons pour quelque tems cet angle POB , ou l'arc $BP = \phi$, & la force magnétique exercera sur l'éguille le moment $Pk \sin \phi$, par lequel elle s'efforce de conduire cette éguille placée dans le plan POB autour du centre vers OB . On doit donc concevoir que cette force est appliquée à l'éguille en P , de façon qu'elle est normale à l'éguille OP dans le plan POB . Mais comme cette force ne sauroit exercer un si grand effet, qu'autant que l'éguille est mobile dans le plan vertical EPF , il faut la résoudre en deux, dont l'une agisse suivant PF , & l'autre suivant Ph , normale à l'arc PF dans la surface sphérique; & l'autre produira l'effet entier, tandis que cette dernière se consumera inutilement toute à faire tourner le petit essieu de l'éguille. Il naîtra donc de là une force qui déprime l'éguille OP dans le plan vertical OPF , dont le moment sera $= Pk \sin \phi \cos BPF = Pk \sin BP \cos BPF$; mais le moment de l'autre force Ph , qui fait effort pour chasser horizontalement l'éguille du plan vertical, sera $= Pk \sin BP \sin BPF$.

Pour définir ces momens, que l'on considère le triangle sphérique $BF P$, pour lequel nous aurons premièrement,

sin

$$\sin BFP : \sin BP = \sin BPF : \sin BF; \quad \& \text{ de là}$$

$$\sin BP \cdot \sin BPF = \sin BF \cdot \sin BFP;$$

& ainsi, à cause de $\sin BF = \cos HB = \cos \alpha$ & $\sin BFP = \sin \omega$,
le second moment qui fait effort pour chasser l'éguille du plan vertical,
fera $= Pk \cos \alpha \sin \omega$.

Ensuite nous avons par la trigonométrie sphérique

$$\cos BPF = \frac{\cos BF - \cos FP \cdot \cos BP}{\sin FP \cdot \sin BP}, \quad \& \text{ de là}$$

$$\sin BP \cdot \cos BPF = \frac{\cos BF - \cos FP \cdot \cos BP}{\sin FP}.$$

Mais les mêmes règles donnent

$$\cos BP = \cos BFP \cdot \sin BF \cdot \sin FP + \cos BF \cdot \cos FP,$$

laquelle valeur étant substituée, nous obtiendrons

$$\sin BP \cdot \cos BPF = \frac{\cos BF}{\sin FP} - \cos BFP \cdot \sin BF \cdot \cos FP - \frac{\cos BF \cdot \cos FP}{\sin FP},$$

$$\text{ou bien } \sin BP \cdot \cos BPF = \cos BF \cdot \sin FP - \cos BFP \cdot \sin BF \cdot \cos FP.$$

Puis donc que $\cos BF$ est $= \sin \alpha$, & $\sin BF = \cos \alpha$, alors
 $\sin FP$ est $= \cos \theta$; $\cos FP = \sin \theta$, & $\cos BFP = \cos \omega$;
le moment de la force qui déprime l'éguille dans le cercle vertical, fera

$$EPF = Pk (\sin \alpha \cos \theta - \cos \omega \cos \alpha \sin \theta).$$

De cette manière nous avons défini par de pures quantités connues
ce moment qui se consume tout entier à imprimer le mouvement à
l'éguille.

COROLLAIRE I.

XIX. Si donc l'éguille est dans une situation horizontale OK ,
sur le plan vertical EKF , à cause de $\theta = 0$, son pôle boréal P sera
pressé

pressé vers en-bas par une force dont le moment est $= P k \sin \alpha$; c'est à dire, tout autant que si elle avoit une situation horizontale dans le méridien magnétique même.

COROLLAIRE 2.

XX. Il sera de plus facile de définir par là la situation de l'éguille dans le plan vertical EKF, où elle sera exemte de toute impulsion au mouvement de la part de la force magnétique. Ce cas arrivera si $\sin \alpha \cos \theta = \cos \omega \cos \alpha \sin \theta$, d'où l'on a $\tan \theta = \frac{\tan \alpha}{\cos \omega}$.

COROLLAIRE 3.

XXI. Si donc le petit essieu passe par le centre de gravité de l'éguille, & qu'ainsi quant à la gravité elle soit indifférente à toutes les situations dans le plan vertical EKF, à cause de la force magnétique, elle s'arrêtera dans ce plan à la situation $\alpha\beta$, tellement inclinée à l'horizon OK, que $\tan \angle OK\beta$ soit $= \frac{\tan \alpha}{\cos \omega}$.

COROLLAIRE 4.

XXII. Cette inclination de l'éguille dans un plan vertical quelconque est donc plus grande, que dans le méridien magnétique même; & si le plan vertical EKF est normal au méridien magnétique, l'éguille en recevra une situation verticale, son pôle boréal se tournant en-bas, si l'éguille est déprimée dans le méridien magnétique au dessous de l'horizon.

COROLLAIRE 5.

XXIII. Comme nous n'avons fait entrer dans notre formule que le cosinus de la déclinaison du plan vertical EKF du méridien magnétique, le moment de la force magnétique inclinante est le même soit que le plan vertical décline du méridien vers l'Orient ou vers l'Occident.

COROLLAIRE 6.

XXIV. Si donc l'éguille magnétique se trouve incliner également dans deux plans verticaux, il est nécessaire que ces deux plans déclinent également de part & d'autre du méridien magnétique ; & l'on pourra par conséquent connoître par ce moyen la position du méridien magnétique.

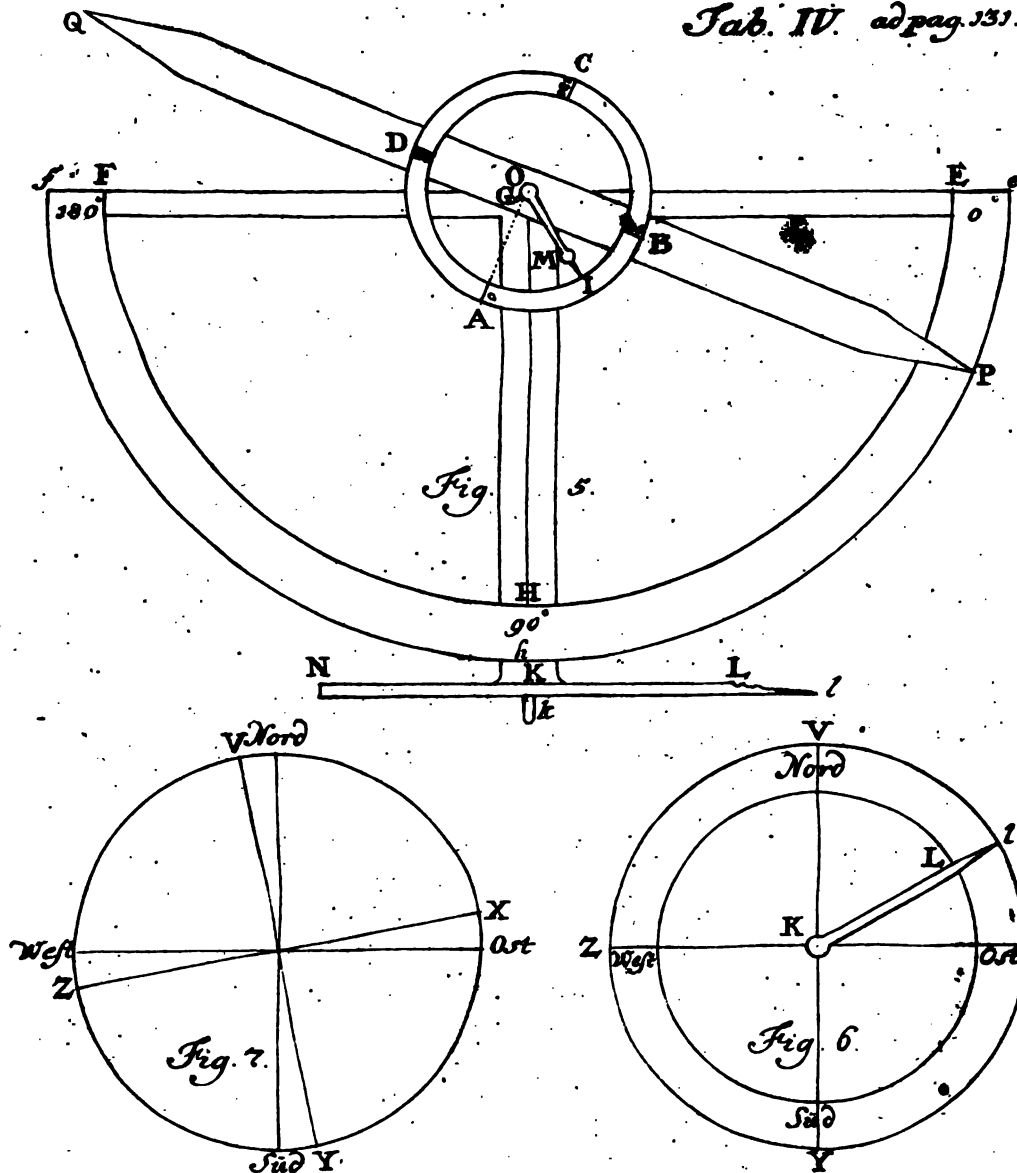
COROLLAIRE 7.

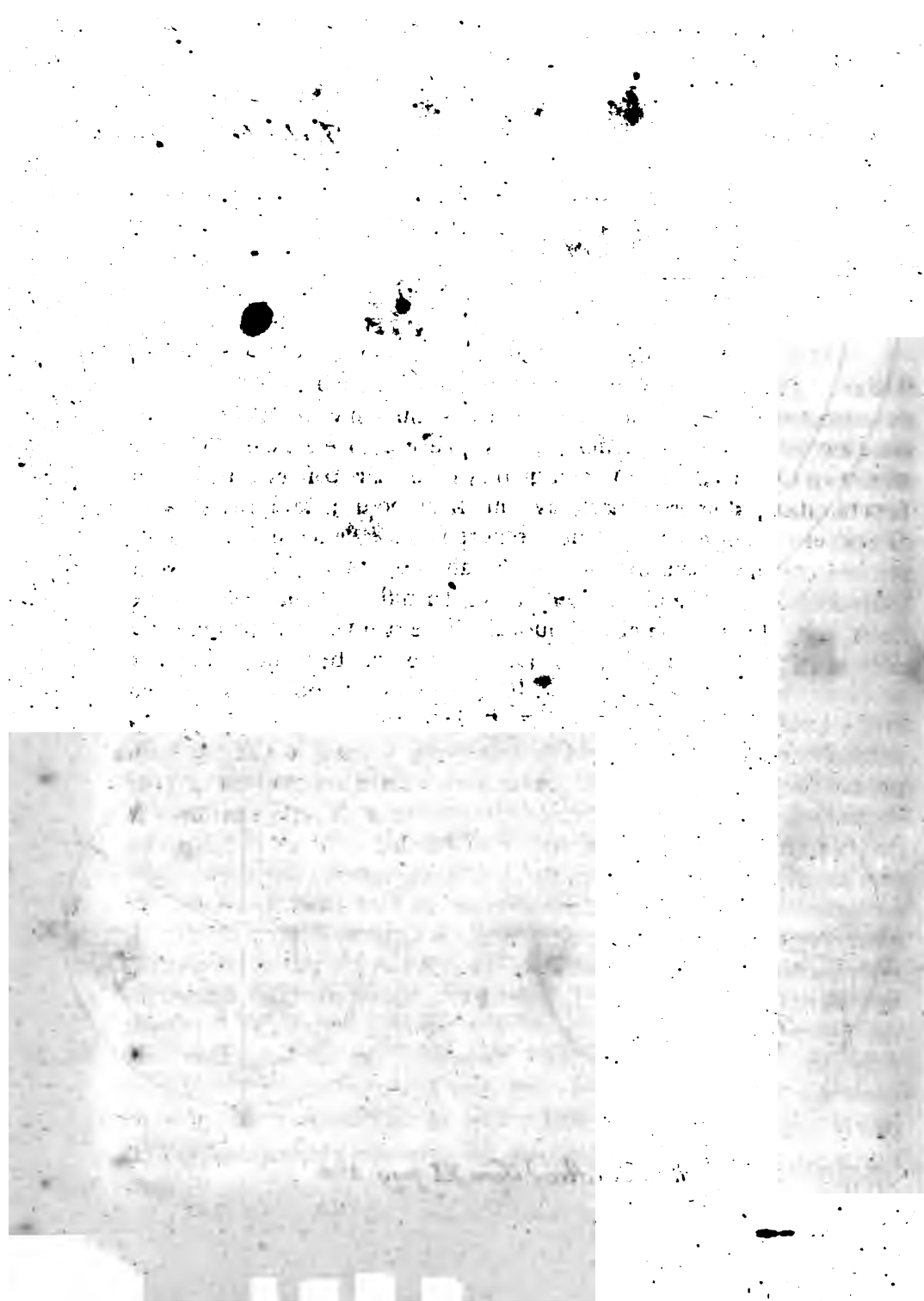
XXV. Mais, comme dans tout plan vertical se trouve, outre la force inclinante, celle qui fait effort pour appliquer l'éguille horizontalement au méridien magnétique, la suspension même de l'éguille doit soutenir l'action de cette force. Il faut donc prendre garde qu'elle ne chasse l'éguille du plan vertical où nous voulons qu'elle se meuve.

SCHOLIE.

XXVI. Des difficultés insurmontables ne permettant pas qu'on fasse des éguilles, dont le petit effieu passe exactement par le centre de gravité, en sorte que par leur moyen on puisse découvrir la véritable inclinaison magnétique dans le méridien magnétique, & observer en même tems l'inclinaison dans un cercle vertical quelconque ; notre principal soin doit être d'enseigner ici comment, par le moyen d'une éguille dressée de quelque manière que ce soit, & dont le petit effieu ne passe pas exactement par le centre de gravité, on peut cependant faire des expériences, desquelles on soit en état de conclure d'une manière également certaine la véritable inclinaison magnétique. Néanmoins, pour la commodité des expériences faites dans ce dessein, il y a une certaine construction requise dans ces éguilles ; & nous allons donner une explication distincte des raisons pour lesquelles elle est requise. Nous accommoderons principalement cette explication aux éguilles qui nous ont été envoyées par l'Artiste *Dieteric*, dont nous avons déjà fait mention, parce que nous nous en sommes servis pour les Expériences qui seront rapportées plus bas ; & par là nous pourrons dans la suite y faire plus aisément l'application du calcul destiné à les développer.

PRO-





PROPOSITION III.

XXVII. *Exposer la construction d'une éguille magnétique, par le moyen de laquelle on puisse faire commodément les expériences nécessaires pour définir les phénomènes magnétiques.*

EXPLICATION.

Qu'on prépare avec le meilleur acier l'éguille PQ, en forme de flèche aiguë des deux côtés, dont la longueur soit d'un pied & demi, & la largeur aussi bien que l'épaisseur telles qu'il n'y ait aucune courbure à craindre. Cette éguille, après qu'elle aura été percée vers le milieu en O d'un petit trou, afin qu'on y puisse faire passer normalement le petit effieu, doit être durcie au plus haut point ; & après y avoir fait passer le petit effieu, il faut y joindre l'indice de léton OI, qui ne soit pas trop librement mobile autour, afin qu'il puisse être placé pour toute sorte de situation. Enfin, qu'on affermissse à l'éguille l'anneau de léton ABCD, dans le centre duquel doit se trouver le petit effieu O normal au plan de l'anneau, & qu'on divise son bord de la manière accoutumée en degrés, par lesquels on puisse connoître la position quelconque de l'indice OI, l'indice lui-même pouvant être placé à volonté sur tous les degrés. On joint aussi à l'indice OI un petit poids OM dont il est chargé, afin que le centre commun de gravité de tout cet instrument puisse être varié comme on le juge à propos, & que la raison de cette variation soit intelligible. Alors l'éguille doit être imbuë de la vertu magnétique, à l'aide de petites barres d'acier qui en soient fortement dotées ; après quoi elle sera toute préparée. Je prens l'extrémité P pour le pôle boréal, & Q pour le pôle austral ; je fais commencer la division du limbe du point A, d'où le rayon AO soit normal à la direction de l'éguille PQ, & elle continuë selon l'ordre des lettres A, B, C, D, comme la figure la représente. Qu'on fasse ensuite le demi-cercle EHF de cuivre, dont le bord soit divisé comme à l'ordinaire en degrés ; & que son diamètre *ef* surpasse un peu la longueur de l'éguille PQ. Que ce demi-cercle garde toujours une situation verticale, en sorte que son diamètre soit horizontal, vers

Fig. 4.

Fig. 5.

Fig. 6.

quelque côté du monde qu'on le dirige. Ensuite, qu'on le dispose de façon que le petit essieu de l'aiguille puisse être posé sur son centre O, étant normal au plan du demi-cercle, & que l'éguille puisse se mouvoir librement autour de lui sur le bord. Pour cet effet, tandis que le petit essieu repose par une de ses extrémités sur le centre O du demi-cercle, il doit y avoir devant le demi-cercle un petit poteau, qui n'est pas exprimé dans la figure, sur lequel on pose l'autre extrémité, de sorte que l'éguille ainsi suspendue entre ce petit poteau & le demi-cercle, peut se remuer librement. Mais, afin que ce demi-cercle demeure toujours dans un plan vertical, il doit y avoir dessous un disque *LMN* traversé par le clou *Kk*, au moyen duquel il puisse être fiché dans le cercle horizontal fixe *VXYZ*, & se tourner librement sur lui de tous les côtés. Le bord de ce cercle est pareillement divisé en degrés, & porte outre cela les noms des quatre points cardinaux du Monde: *Nord, Est, Sud, & Ouest*; & il faut l'affermir de manière que le diamètre Nord-Sud soit dirigé suivant le méridien magnétique. Alors le disque, ou la base du demi-cercle, a dans son plan l'indice *Ll*, qui, après que le demi-cercle a été placé sur le cercle horizontal, en tournant la division de ce bord, indique perpétuellement combien le plan du demi-cercle décline du méridien magnétique. De cette sorte, si l'indice *Ll* est appliqué au point du Nord, on comprend que le bord *Kk* du demi-cercle regarde le Septentrion magnétique. Le cercle horizontal étant donc posé à bon droit comme fondement, si l'on met dessus un demi-cercle qui porte au centre une éguille magnétique, l'instrument se trouvera pourvu de tout ce qui est nécessaire pour faire des Expériences dans quelque genre que ce soit. Car premièrement, on peut tourner à son gré de tous côtés le plan vertical du demi-cercle dans lequel l'éguille est mobile; & ensuite, par le moyen de l'indice *OMI*, on peut aussi varier à volonté l'état de l'éguille magnétique par rapport au centre de gravité.

S C H O L I E I.

XXVIII. Les Expériences qui peuvent être faites par le moyen de cet instrument, consistent en ce que l'indice de l'éguille *OMI* ayant

ayant été posé sur un certain degré du bord $A B C D$, & le demi-cercle ayant été placé en même tems à un certain angle de déclinaison du méridien magnétique, on observe quelle est l'inclinaison vers le bord du demi-cercle, lorsque l'éguille se trouve en équilibre. Dans chaque Expérience donc deux choses seront connues, sçavoir premièrement la déclinaison du demi-cercle du méridien magnétique, qui est indiquée par l'angle $V K I$ sur le bord horizontal du cercle; & nous avons auparavant désigné cet angle par la lettre ω . Ensuite la situation de l'indice $O M I$, dont l'éguille même est pourvue, est aussi donnée; & elle est définie par l'angle $A O I$ depuis le commencement de la division A sur le bord $A B C D$. Posons donc cet angle $A O I = \eta$. Ces deux angles ω & η étant ainsi donnés, l'Expérience montrera l'inclinaison de l'éguille, ou la situation $P O Q$, dans laquelle elle est ramenée à l'équilibre; donc cette inclinaison sera définie sur le bord du demi-cercle par l'angle $E O P$, que nous avons marqué ci-dessus par la lettre θ : & de cette manière chaque Expérience pour les deux angles ω & η donnés fournira l'angle θ . Mais, comme cet angle θ dépend non seulement des angles ω & η , mais surtout de la nature de l'éguille, c'est à dire, de son centre de gravité, & du poids, ou de la masse, ensuite du petit poids de l'indice $O M I$, & de son centre de gravité propre; en troisième lieu de la direction magnétique, dont l'inclinaison au dessous de l'horizon a été désignée ci-dessus par l'angle α , & en quatrième lieu, de la force magnétique même dont l'éguille est imprégnée, qui a été indiquée plus haut absolument par le moment $P k$; si l'on fait plusieurs de ces Expériences, on pourra en déduire par le calcul toutes ces choses qui étoient encore inconnues. Ainsi on sera en droit d'en conclurre, non seulement la vraie inclinaison magnétique α , mais aussi la quantité de la force magnétique de l'éguille même, avec sa nature, ou l'aberration du petit essieu à l'égard du centre de gravité: ce qui n'étend pas médiocrement les connoissances que nous possédions sur ce sujet.

S C H O L I E 2.

XXIX. Pour rappeler donc au calcul les autres choses, que nous avons laissé comme inconnues, soit, en ôtant le premier l'indice OMI , le poids de l'éguille avec le petit essieu & l'anneau de l'éton $\equiv A$, qu'on pourroit aisément regarder comme connu ; mais, parce que dans le calcul il est joint constamment aux autres élémens, il importe peu qu'on le prenne pour connu, ou non. Ensuite, soit le centre de gravité de ce même poids composé de l'éguille, du petit essieu, & de l'anneau $ABCD$, en G distant de l'axe du mouvement O de l'intervalle $OG \equiv g$, lequel pouvant très difficilement être anéanti, qu'il soit au moins extrêmement petit, ce qui peut aisément avoir lieu. De plus, en y joignant la droite OG , qu'il décline de la droite OA de l'angle $AOG \equiv g$; & l'éguille pourroit aisément être mise en équilibre, de façon que le point G tomberoit sur la droite OA : mais, pour ne pas trop exiger de l'industrie de l'ouvrier, ayons aussi égard à cette déclinaison $AOG \equiv \gamma$, quoique cela rende le calcul un peu plus compliqué. Ensuite, soit le poids de l'indice OMI , mobile autour du petit essieu de l'éguille $\equiv M$, le centre de gravité en M , & la distance de l'axe du mouvement, $OM \equiv d$. Ce sont donc là les quantités, qui appartiennent à la fabrique de l'éguille même, & qu'on est en état de définir par les Expériences susdites ; mais, quant aux conséquences qui peuvent en être déduites pour connoître la force magnétique, elles se rapportent premièrement à l'inclinaison magnétique naturelle, dont la dépression au dessous de l'horizon est exprimée par l'angle α , & ensuite à la quantité de la force magnétique dont l'éguille est imbuë, pour la mesure de laquelle on peut prendre le moment absolu Pk . Or il est clair, qu'en faisant bien les expériences, & au cas que notre Théorie soit conforme à la vérité, quelle que soit la structure de l'aiguille, & soit qu'elle possède plus ou moins de vertu magnétique, il doit en résulter toujours la même inclinaison magnétique pour le même lieu & pour le même tems. De là même on pourra aussi inférer, si la Théorie est d'accord avec la vérité, ou non ; surtout en faisant de semblables Expériences avec différentes éguilles.

S C H O L I E 3.

XXX. Ces Expériences peuvent aussi être faites avec la même éguille avant qu'elle soit imprégnée de la vertu magnétique ; & dans ce cas la déclinaison du demi-cercle du méridien magnétique n'entrera pas dans le calcul. Pourvu donc que le demi-cercle soit dans une situation verticale, qu'on recherche pour toutes les positions de l'indice OMI la situation d'équilibre de l'éguille ou son inclinaison EOP au dessous de l'horizon. Posons donc, ayant pris l'angle $AOI = \eta$, qu'on observe l'angle $EOP = \zeta$, qui, après que l'éguille aura reçu la vertu magnétique, sera $= \theta$, de sorte qu'alors la différence des angles ζ & θ doive être attribuée à l'action de la force magnétique, laquelle différence, lorsqu'elle se trouvera nulle, on peut estimer que la situation de l'éguille s'accorde avec la situation naturelle que la force magnétique affecte ; & si cela arrive dans le méridien magnétique même, les inclinaisons conspirantes ζ & θ déclareront la vraie inclinaison magnétique. Comme cette manière n'exige aucun calcul, elle est très remarquable, & cela d'autant plus qu'elle ne dépend d'aucune théorie ; c'est aussi celle que l'habile Artiste *Dieteric* s'est principalement proposé de suivre dans sa construction des éguilles. Si donc nous voulons nous en servir, il est nécessaire, avant que de donner la force magnétique aux éguilles, de faire des Expériences pour découvrir tous les angles η de l'angle ζ , & les noter dans une Table ; ou aussi, comme l'a fait l'Inventeur, ces angles ζ peuvent être marqués sur le bord au lieu de la division accoutumée. Mais, comme l'éguille ne se trouve presque jamais dans un état où elle soit entièrement destituée de force magnétique, il sera plus sûr de détourner son attention de ces angles ζ , & de procéder uniquement dans nos recherches par des Expériences faites sur une éguille déjà imbuë de la force magnétique. Exposons cependant auparavant la méthode de trouver les angles ζ ; & nous accommoderons ce calcul aux éguilles magnétiques.

P R O -

PROPOSITION IV.

Fig. 5. XXXI. Si l'éguille est dépourvue de toute force magnétique, définir pour une situation quelconque de l'indice OMI, la situation d'équilibre à laquelle l'éguille s'arrêtera.

SOLUTION.

L'angle $AOI = \eta$ étant donc donné, on doit trouver l'angle $EOP = \zeta$, afin que l'éguille soit en équilibre. Or, la droite OA étant normale à la direction de l'éguille PQ, & la droite OH verticale par l'hypothèse, on aura l'angle $AOH = \zeta$, & $HOI = \eta - \zeta$. Ensuite, à cause de l'angle $AOG = \gamma$, HOG sera $\zeta + \gamma$, d'où naîtra du propre poids A de l'éguille le moment propre à tourner l'éguille vers la région $PE = Ag \sin(\zeta + \gamma)$; mais le petit poids de l'indice M fournira le moment pour la région opposée $= Md \sin(\eta - \zeta)$. C'est pourquoi, comme l'éguille est en équilibre, & qu'on ne suppose pas qu'elle soit sollicitée par aucune autre force, nous aurons cette équation

$$Ag \sin(\zeta + \gamma) = Md \sin(\eta - \zeta),$$

qui en résolvant les sinus des angles se change en celle-ci

$$Ag \sin \zeta \cdot \cos \gamma + Ag \cos \zeta \cdot \sin \gamma = Md \sin \eta \cdot \cos \zeta - Md \cos \eta \cdot \sin \zeta,$$

$$\text{d'où l'on tire} \quad \text{tang } \zeta = \frac{Md \sin \eta - Ag \sin \gamma}{Ag \cos \gamma + Md \cos \eta}.$$

COROLLAIRE I.

XXXII. On pourroit donc définir *a priori* pour un angle quelconque $AOI = \eta$, ou pour la situation de l'indice OMI, la situation d'équilibre de l'éguille qui y répond, ou l'angle $EOP = \zeta$, si premièrement l'on étoit assuré de l'angle γ , & ensuite de la raison d'Ag à Md. Car, en posant $\frac{Ag}{Md} = m$, on aura

$$\text{tang } \zeta = \frac{\sin \eta - m \sin \gamma}{\cos \eta + m \cos \gamma},$$

où

où l'on doit noter, que si tang ζ se trouve négatif, l'angle EOP devient négatif, & l'extrémité de l'éguille P s'élève au dessus de la droite horizontale FE.

COROLLAIRE 2.

XXXIII. Si le petit essieu O passoit par le centre même de gravité G, en sorte que OG fat $= g = 0$, alors tang ζ seroit $=$ tang η , par conséquent $\zeta = \eta$. C'est à dire que dans l'équilibre l'indice OMI tiendrait toujours la situation verticale.

COROLLAIRE 3.

XXXIV. Mais, de quelque maniere que le centre de gravité s'écarte du petit essieu O, deux Expériences suffisent pour définir les quantités m & γ , & dès que celles-ci seront connues, les angles répondans pour tous les autres angles η pourront être déterminés par le seul calcul.

E X E M P L E.

XXXV. Supposons qu'on fasse quatre Expériences, par lesquelles l'indice OMI soit placé dans quatre points principaux du bord, A, B, C, D : sçavoir

si l'on pose	être observé	on aura
I. $\eta = 0^\circ$	$\zeta = \mathfrak{A}$	$\text{tang } \mathfrak{A} = \frac{m \sin \gamma}{1 + m \cos \gamma}$
II. $\eta = 90^\circ$	$\zeta = \mathfrak{B}$	$\text{tang } \mathfrak{B} = \frac{1 - m \sin \gamma}{m \cos \gamma}$
III. $\eta = 180^\circ$	$\zeta = \mathfrak{C}$	$\text{tang } \mathfrak{C} = \frac{-m \sin \gamma}{-1 + m \cos \gamma}$
IV. $\eta = 270^\circ$	$\zeta = \mathfrak{D}$	$\text{tang } \mathfrak{D} = \frac{-1 - m \sin \gamma}{m \cos \gamma}$

Et de deux quelconques on pourra définir tant le nombre m que l'angle γ : car du premier & du troisième nous tirerons



$$\cot A + \cot C = \frac{2m \cos \gamma}{-m \sin \gamma} = -2 \cot \gamma, \quad \cot A - \cot C = \frac{2}{-m \sin \gamma};$$

ou bien $m = \frac{2}{(\cot C - \cot A) \sin \gamma}$; & du second & du quatrième,

$$\tan B + \tan D = \frac{-2m \sin \gamma}{m \cos \gamma} = -2 \tan \gamma, \quad \tan B - \tan D = \frac{2}{m \cos \gamma},$$

ou $m = \frac{2}{(\tan B - \tan D) \cos \gamma}.$

On pourra donc trouver par là de deux manières l'angle γ , ſçavoir,

$$\tan \gamma = \frac{2}{\cot A + \cot C}, \quad \& \quad \tan \gamma = \frac{\tan B - \tan D}{2},$$

& enfuite auffi de deux manières le nombre m ſçavoir :

$$m = \frac{2}{(\cot C - \cot A) \sin \gamma}, \quad \& \quad m = \frac{2}{(\tan B - \tan D) \cos \gamma},$$

lesquelles deux valeurs doivent conſpirer, ſi les Expériences ont été faites avec tout le ſoin poſſible : mais ſi l'on remarque quelque légère différence, ce qui arrive pour l'ordinaire, en prenant un terme moyen, on approchera davantage de la vérité.

SCHOLIE.

XXXVI. De deux Expériences quelconques on pourra déduire le nombre m avec l'angle γ , de cette manière,

ſi l'on prend ſoit obſervé & l'on aura

$$\begin{array}{l} \text{I. } \eta = e \quad \zeta = \mathcal{E} \quad \left| \quad \tan \mathcal{E} = \frac{\sin e - m \sin \gamma}{\cos e + m \cos \gamma} \right. \\ \text{II. } \eta = f \quad \zeta = \mathcal{F} \quad \left| \quad \tan \mathcal{F} = \frac{\sin f - m \sin \gamma}{\cos f + m \cos \gamma} \right. \end{array}$$

Qu'on



Qu'on tire donc de là les quantités $m \sin \gamma$ & $m \cos \gamma$, qui se produiront

$$m \sin \gamma = \frac{\sin f. \operatorname{tang} \mathcal{E} - \sin e. \operatorname{tang} \mathcal{F} + (\cos e - \cos f) \operatorname{tang} \mathcal{E}. \operatorname{tang} \mathcal{F}}{\operatorname{tang} \mathcal{E} - \operatorname{tang} \mathcal{F}}$$

$$m \cos \gamma = \frac{\sin e - \sin f + \cos f. \operatorname{tang} \mathcal{F} - \cos e. \operatorname{tang} \mathcal{E}}{\operatorname{tang} \mathcal{E} - \operatorname{tang} \mathcal{F}}$$

Que si l'on a fait deux Expériences en vertu desquelles \mathcal{E} soit $= 0^\circ$ & $\mathcal{F} = 90^\circ$, on aura $m \sin \gamma = \sin e$, & $m \cos \gamma = -\cos f$, & par conséquent $\operatorname{tang} \gamma = -\frac{\sin e}{\cos f}$, & $m = \sqrt{(\sin e^2 + \cos f^2)}$.

Et les angles e & f étant une fois observés, on aura pour tous les autres

$$\operatorname{tang} \zeta = \frac{\sin \eta - \sin e}{\cos \eta - \cos f} = -\frac{\cos \frac{\eta+e}{2} \cdot \sin \frac{\eta-e}{2}}{\sin \frac{\eta+f}{2} \cdot \sin \frac{\eta-f}{2}}$$

Il seroit à la vérité facile de gouverner l'éguille de façon que l'angle γ évanouïroit, & que l'éguille seroit dans une situation horizontale, l'indice OI étant placé en A , dans lequel cas notre formule deviendroït sans contredit plus simple.

Mais il faut observer de plus qu'on prend ici une éguille entièrement exempte de toute vertu magnétique ; car, si elle en avoit tant soit peu, toutes ces Expériences pourroient induire en erreur. C'est pourquoi il est expédient de ne pas même fonder nos recherches sur cette hypothese capable de tromper ; mais, quoique l'angle γ paroisse évanouïr, quand on fait des Expériences avant que l'éguille soit imbuë de la vertu magnétique, il faut pourtant le retenir comme inconnu dans le calcul, afin qu'il puisse être finalement déterminé avec les autres élémens inconnus, par le moyen des Expériences qui se font après l'introduction de la vertu magnétique.

PROPOSITION V.

XXXVII. *Un cercle vertical étant donné, dans lequel l'éiguille magnétique est mobile, & son indice OMI étant placé à un degré donné du bord, définir l'inclinaison EOP, par laquelle l'éiguille se trouvera en équilibre.*

SOLUTION.

Premièrement donc est donnée la déclinaison du plan vertical dans lequel l'éiguille est mobile, du méridien magnétique, ou l'angle VKL dans la Fig. 6. qui soit $= \omega$. Ensuite, pour l'indice de l'éiguille est donné (Fig. 5.) l'angle AOI $= \eta$; après quoi, pour ce qui regarde la fabrique de l'éiguille, soit son centre de gravité en G, & l'angle AOG $= \gamma$. Qu'on pose de plus le poids de l'éiguille $= A$, l'intervalle OG $= g$, le poids de l'indice OMI $= M$, & son éloignement du centre de gravité M de l'axe du mouvement OM $= d$. Enfin, que l'éiguille soit imbuë d'une force magnétique, par laquelle son moment absolu soit $= Pk$, moment par le quel elle seroit pressée vers la direction magnétique, si elle en étoit distante d'un angle droit. Ces élémens étant ainsi considérés comme connus, soit l'inclinaison de l'éiguille qui est en équilibre, ou l'angle EOP $= \theta$, qu'il faut trouver.

Comme à présent la droite OE est horizontale, & OH verticale, l'angle AOH sera $= \theta$, l'angle GOH $= \theta + \gamma$, & l'angle HOI $= \eta - \theta$: de là donc en vertu du poids de l'éiguille naît le moment qui pousse l'éiguille en haut $= Ag \sin(\theta + \gamma)$; mais le petit poids de l'indice donne le moment déprimant $= Md \sin(\eta - \theta)$. Or de la force magnétique procède, comme nous l'avons trouvé ci-dessus §. XVIII. le moment qui fait effort pour déprimer l'éiguille dans le vertical proposé $= Pk (\sin \alpha \cos \theta - \cos \omega \cos \alpha \sin \theta)$, où α est l'inclinaison naturelle magnétique. Ces forces donc, par lesquelles l'éiguille est sollicitée, étant trouvées, comme l'éiguille dans la situation POQ est en équilibre, nous aurons cette équation

$$Ag \sin(\theta + \gamma) = Md \sin(\eta - \theta) + Pk (\sin \alpha \cos \theta - \cos \omega \cos \alpha \sin \theta).$$

Divi-

Divisons d'abord cette équation par Md , & posons pour abrégé

$$\frac{Ag}{Md} = m \quad \& \quad \frac{Pk}{Md} = n,$$

après quoi faisons la résolution des sinus des angles composés $\theta + \gamma$ & $\eta - \theta$, afin d'obtenir cette équation

$$m \sin \theta \cdot \cos \gamma + m \cos \theta \cdot \sin \gamma = \sin \eta \cdot \cos \theta - \cos \eta \cdot \sin \theta \\ + n \sin \alpha \cos \theta - \cos \omega \cdot \cos \alpha \cdot \sin \theta ;$$

de laquelle nous tirerons aussi-tôt

$$\text{tang } \theta = \frac{\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\cos \eta + m \cos \gamma + n \cos \alpha \cdot \cos \omega}.$$

COROLLAIRE 1.

XXXVIII. Si donc l'éguille est mobile dans le méridien magnétique même, ou que (comme fig. 6.) l'indice KI soit placé au *Nord*, à cause de $\omega = 0$, on aura

$$\text{tang } \theta = \frac{\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\cos \eta + m \cos \gamma + n \cos \alpha},$$

mais, si l'indice KI est mis au *Sud*, on aura

$$\text{tang } \theta = \frac{\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\cos \eta + m \cos \gamma - n \cos \alpha}.$$

COROLLAIRE 2.

XXXIX. En plaçant l'indice à l'*Est*, ou à l'*Ouest*, il en résulte la même inclinaison de l'éguille

$$\text{tang } \theta = \frac{\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\cos \eta + m \cos \gamma}$$

En général l'inclinaison de l'éguille sera la même, si le plan vertical décline également de part & d'autre du méridien magnétique.



COROLLAIRE 3.

XL. Pour les principales positions de l'indice OMI, l'inclinaison θ sera de la manière suivante :

$$\text{I. si } \eta = 0, \text{ on aura } \tan \theta = \frac{-m \sin \gamma + n \sin \alpha}{1 + m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega}$$

$$\text{II. si } \eta = 90^\circ, \text{ on aura } \tan \theta = \frac{1 - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega}$$

$$\text{III. si } \eta = 180^\circ, \text{ on aura } \tan \theta = \frac{-m \sin \gamma + n \sin \alpha}{-1 + m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega}$$

$$\text{IV. si } \eta = 270^\circ, \text{ on aura } \tan \theta = \frac{-1 - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega}$$

COROLLAIRE 4.

XLI. Si le nombre $n = \frac{Pk}{Md}$ évanouïssoit, dans toute situation verticale la même inclinaison de l'éguille répondroit au même angle $AOI = \eta$, & l'on ne pourroit en rien conclurre au sujet de la vraie inclinaison. Ainsi, pour éviter que cela n'arrive, le moment de l'indice Md ne doit pas être trop grand par rapport au moment de la force magnétique absolue Pk .

COROLLAIRE 5.

XLII. Le même inconvénient auroit lieu, si le nombre $m = \frac{Ag}{Md}$ excédoit si énormément l'unité, que le nombre n fut très petit à son égard. C'est pour prévenir ce cas que le moment Ag doit être le plus petit qu'il soit possible, c'est à dire, que le petit essieu O doit s'écarter du centre de gravité de l'éguille G le moins qu'il se peut.

S C H O L I E.

XLIII. Afin donc de rendre une éguille tout à fait propre aux recherches qu'on se propose ici, les règles suivantes doivent être observer.



servées dans la construction. D'abord qu'on fasse une éguille assez longue, afin que les degrés marqués au bord du demi-cercle deviennent plus grands, & que l'on puisse connoître plus exactement une inclinaison quelconque de l'éguille ; ensuite qu'on donne à l'éguille la largeur & l'épaisseur dont elle a besoin pour recevoir une force magnétique considérable ; sur quoi il faut consulter l'expérience. En second lieu, on doit tâcher de faire passer le petit essieu O aussi près du centre de gravité qu'il sera possible, & le placer dans la plus grande exactitude normalement à la longueur de l'éguille. En troisième lieu, on joint à l'indice un poids tel, que si la distance de son centre de gravité de l'axe de mouvement cause une multiplication, le produit n'en soit, ni notablement moindre, que celui qui est donné par le poids de l'éguille & la distance de son centre de gravité de l'axe de mouvement, ni pourtant notablement plus grand que le moment absolu de la force

magnétique ; c'est à dire qu'il est nécessaire, que la fraction $m = \frac{Ag}{Md}$

ne soit pas trop grande, ni la fraction $n = \frac{Pk}{Md}$ trop petite. Ensuite

il est clair de soi-même, que l'éguille doit reposer sur le demi-cercle de façon que le petit essieu passe précisément par son centre, & soit en même tems normal à son plan, afin qu'il puisse tourner en parfaite liberté, & ne rencontre aucune friction. Si l'on fabrique une éguille avec tout le soin possible conformément à ces règles, & que le demi-cercle soit placé sur la base circulaire, de façon que, de quelque côté qu'il se tourne, le diamètre EF demeure horizontal ; alors la machine entière sera disposée d'une manière convenable aux Expériences, qui consistent en ceci : c'est que, pour un plan vertical quelconque, dans lequel le demi-cercle tourne avec l'éguille, & pour une situation quelconque de l'indice, ou pour l'angle $AOI = \eta$, on définisse l'inclinaison de l'éguille par la division du bord du demi-cercle. Mais, avant que de voir si l'on peut tirer aucune conclusion de semblables Expériences, il conviendra d'examiner quelques relations générales qui ont lieu en-
er-el-

telles ; car il y a en effet entre ces Expériences une telle relation que, quand on en a fait un certain nombre, on peut ensuite d'après elles définir par la seule théorie l'événement de toutes celles qui peuvent encore être faites ; de sorte qu'il seroit superflu de passer outre, de nouvelles Expériences ne pouvant plus mener à des conclusions ultérieures.

PROPOSITION VI.

XLIV. *Le demi-cercle ayant été affermi dans un plan vertical quelconque, si l'on a observé l'inclinaison de son aiguille pour deux positions de l'indice, elles suffisent pour mettre en état d'assigner l'inclinaison pour une autre situation quelconque de l'indice.*

DÉMONSTRATION.

L'angle de déclinaison $VKl = \omega$ demeurant le même, supposons que deux Expériences aient été faites, & que

en prenant l'angle	on ait observé l'inclinaison	& à cause de cela ou aura
I. $\eta = e$	$\theta = \mathcal{E}$	$\text{tang } \mathcal{E} = \frac{\sin e - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\cos e + m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega}$
II. $\eta = f$	$\theta = \mathcal{F}$	$\text{tang } \mathcal{F} = \frac{\sin f - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\cos f + m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega}$

On tire donc de là

$$\text{tang } \mathcal{E} (\cos e + m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega) - \sin e = -m \sin \gamma + n \sin \alpha$$

$$\text{tang } \mathcal{F} (\cos f + m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega) - \sin f = -m \sin \gamma + n \sin \alpha$$

$$m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega = \frac{\sin e - \sin f - \cos e \text{ tang } \mathcal{E} + \cos f \text{ tang } \mathcal{F}}{\text{tang } \mathcal{E} - \text{tang } \mathcal{F}}$$

$$-m \sin \gamma + n \sin \alpha = \frac{\sin e \text{ tang } \mathcal{F} - \sin f \text{ tang } \mathcal{E} - (\cos e - \cos f) \text{ tang } \mathcal{E} \text{ tang } \mathcal{F}}{\text{tang } \mathcal{E} - \text{tang } \mathcal{F}}$$

On

On connoit donc par les seuls quatre angles $\epsilon, \mathcal{E}, f, \mathfrak{F}$, les valeurs des formules $m \sin \gamma + \epsilon \sin \alpha$, & $m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega$. C'est pourquoi si nous posons pour abréger

$$m \sin \gamma + \epsilon \sin \alpha = E, \text{ \& \> } m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega = F$$

où E & F seront des nombres connus ; pour l'angle A O I quelconque η l'éguille s'inclinera à l'angle E O P $= \theta$, de sorte que $\tan \theta$ soit $= \frac{\sin \eta + E}{\cos \eta + F}$, pourvû que l'on conserve la même déclinaison ω du plan vertical, qui avoit été prise en faisant ces deux Expériences.

COROLLAIRE 1.

XLV. Les formules trouvées par la composition des sinus & des cosinus pourront être rendues plus simples, de façon que soit

$$m \sin \gamma + \epsilon \sin \alpha = E = \frac{\sin (\epsilon - \mathcal{E}) \sin \mathfrak{F} - \sin (f - \mathfrak{F}) \sin \mathcal{E}}{\sin (\mathcal{E} - \mathfrak{F})}$$

$$m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \omega = F = \frac{\sin (\epsilon - \mathcal{E}) \cos \mathfrak{F} - \sin (f - \mathfrak{F}) \cos \mathcal{E}}{\sin (\mathcal{E} - \mathfrak{F})}$$

$$\text{ce qui étant trouvé, on aura } \tan \theta = \frac{\sin \eta + E}{\cos \eta + F}.$$

COROLLAIRE 2.

XLVI. Si l'on fait deux autres Expériences semblables pour la même déclinaison ω , les valeurs des mêmes quantités E & F peuvent être trouvées de plusieurs manières ; & si elles ne sont pas parfaitement d'accord entr'elles, il faut l'attribuer à quelque erreur des Expériences mêmes ; mais si l'on prend des termes moyens entre plusieurs de ces valeurs, ils pourroient être regardés comme les vraies valeurs des quantités E & F.

COROLLAIRE 3.

XLVII. Mais, afin que l'erreur commise dans les Expériences ait le moins d'influence qu'il sera possible, il conviendra d'attribuer à



l'indice deux situations telles, que les inclinaisons qui en naissent diffèrent extrêmement ce qui arrivera à peu près, si l'on prend $\epsilon = 90^\circ$ & $\zeta = 270^\circ$; alors on aura

$$E = \frac{\cos \epsilon \cdot \sin \zeta + \sin \epsilon \cdot \cos \zeta}{\sin (\epsilon - \zeta)} = \frac{\sin (\epsilon + \zeta)}{\sin (\epsilon - \zeta)}$$

$$F = \frac{\cos \epsilon \cdot \cos \zeta + \sin \epsilon \cdot \sin \zeta}{\sin (\epsilon - \zeta)} = \frac{2 \cos \epsilon \cdot \cos \zeta}{\sin (\epsilon - \zeta)}$$

COROLLAIRE 4.

XLVIII. Ces deux nombres E & F ayant été déterminés avec toute l'exactitude possible, il en résultera pour la connoissance de l'éguille & de la force magnétique, que

$$m = \frac{F \sin \alpha - E \cos \alpha \cdot \cos \omega}{\sin \alpha \cdot \cos \gamma + \cos \alpha \cdot \sin \gamma \cdot \cos \omega}; \quad n = \frac{E \cos \gamma + F \sin \gamma}{\sin \alpha \cdot \cos \gamma + \cos \alpha \cdot \sin \gamma \cdot \cos \omega}$$

PROPOSITION VII.

XLIX. L'indice OMI demeurant immobile, si l'inclinaison de l'éguille a été observée pour deux plans verticaux, on peut déterminer par là au moyen du seul calcul l'inclinaison de l'éguille pour un autre plan vertical quelconque.

DÉMONSTRATION.

Que l'angle AOI demeure donc $= \eta$, & que pour deux plans verticaux différens, ou pour deux angles ω , on observe l'inclinaison de l'éguille magnétique, de façon que

	l'angle ω étant posé	soit	on aura
I.	$\omega = \mu$	$\theta = M$	$\text{tang } M = \frac{\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\cos \eta + m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \mu}$
II.	$\omega = \nu$	$\theta = N$	$\text{tang } N = \frac{\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\cos \eta + m \cos \gamma + n \cos \alpha \cos \nu}$

Com-

Comme donc il se fait de là

$$\text{rang } M(\text{cf} \eta + m \text{cf} \gamma + n \text{cf} \alpha \text{cf} \mu) = \text{tg } N(\text{cf} \eta + m \text{cf} \gamma + n \text{cf} \alpha \text{cf} \mu)$$

$$\text{on aura } \text{cf} \eta + m \text{cf} \gamma = \frac{n \text{cf} \alpha (\text{cf} \mu \text{ tang } M - \text{cf} \nu \text{ tang } N)}{\text{tang } N - \text{tang } M}$$

$$\& \sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha = \frac{n \text{cf} \alpha (\text{cf} \mu - \text{cf} \nu) \text{ tang } M \text{ tang } N}{\text{tang } N - \text{tang } M}$$

Qu'on pose pour abrégé

$$G = \frac{\text{cf} \mu \text{ tang } M - \text{cf} \nu \text{ tang } N}{\text{tang } N - \text{tang } M} \& H = \frac{(\text{cf} \mu - \text{cf} \nu) \text{ tang } M \text{ tang } N}{\text{tang } N - \text{tang } M},$$

afin d'avoir

$$\text{cf} \eta + m \text{cf} \gamma = n G \text{cf} \alpha, \& \sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha = n H \text{cf} \alpha$$

&, pour une autre déclinaison quelconque, ou pour l'angle $VK = \omega$, l'inclinaison de l'éguille θ aura lieu de façon que soit

$$\text{tang } \theta = \frac{H}{G + \text{cf} \omega},$$

pourvu que l'angle $A O I$ demeure le même qui a été employé dans ces deux Expériences. Mais, parce que les Expériences données font connoître les nombres G & H par les angles μ , ν , & M , N , on pourra de là, par le moyen de cette formule, assigner l'inclinaison de l'éguille pour un angle quelconque ω .

COROLLAIRE I.

L. Mais la détermination de ces nombres G & H sera d'autant plus certaine, que les angles M & N différeront plus entr'eux. Or, comme les déclinaisons $\omega = +\mu$ & $\omega = -\mu$ fournissent des inclinaisons semblables, la plus grande différence se trouvera entre les angles M & N , si l'on prend $\mu = 0$ & $\nu = 180^\circ$ afin que $\text{cf} \mu$ soit $= 1$ & $\text{cf} \nu = -1$.



COROLLAIRE 2.

LI. Prenons donc $\mu = 0$ & $\nu = 180^\circ$, & nous aurons

$$G = \frac{\text{tang } M + \text{tang } N}{\text{tang } N - \text{tang } M} = \frac{\text{cof } \eta + m \text{ cof } \gamma}{n \text{ cof } \alpha}$$

$$H = \frac{2 \text{ tang } M \cdot \text{tang } N}{\text{tang } N - \text{tang } M} = \frac{\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{n \text{ cof } \alpha}.$$

Nous obtiendrons de plus des nombres G & H

$$m = \frac{G \sin \eta - H \text{ cof } \eta + \text{cof } \eta \text{ tang } \alpha}{H \text{ cof } \gamma + G \sin \gamma - \text{cof } \gamma \cdot \text{tang } \alpha}$$

$$n = \frac{1}{\text{cof } \alpha} \cdot \frac{\sin (\eta - \gamma)}{H \text{ cof } \gamma - G \sin \gamma - \text{cof } \gamma \cdot \text{tang } \alpha}$$

PROPOSITION VIII.

LII. *Faire trois Expériences, au moyen desquelles on puisse ensuite définir l'inclinaison de l'équille $EOP = \theta$, tant pour une situation quelconque de l'indice de l'équille ou pour l'angle $AOI = \eta$, que pour une déclinaison quelconque du plan vertical, ou pour l'angle $VKI = \omega$.*

SOLUTION.

On comprend par les Propositions précédentes que ce problème peut se résoudre, si dans les trois Expériences à faire, il y en a deux qui aient l'angle ω commun, & deux qui aient l'angle η commun. Supposons donc qu'on fasse les Expériences suivantes.

Soit posé soit observé

I. $\eta = e$ & $\omega = \mu$	$\theta = \mathfrak{A}$	$\text{tang } \mathfrak{A} = \frac{\sin e - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\text{cof } e + m \text{ cof } \gamma + n \text{ cof } \alpha \cdot \text{cof } \mu}$
II. $\eta = e$ & $\omega = \nu$	$\theta = \mathfrak{B}$	$\text{tang } \mathfrak{B} = \frac{\sin e - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\text{cof } e + m \text{ cof } \gamma + n \text{ cof } \alpha \cdot \text{cof } \nu}$
III. $\eta = f$ & $\omega = \nu$	$\theta = \mathfrak{C}$	$\text{tang } \mathfrak{C} = \frac{\sin f - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\text{cof } f + m \text{ cof } \gamma + n \text{ cof } \alpha \cdot \text{cof } \nu}$

De

De ces équations on tirera premièrement :

$$n \cos \alpha = \frac{(\text{tang } \mathcal{A} - \text{tang } \mathcal{B})(\sin \epsilon - \sin f + (\cos f - \cos \epsilon) \text{ tang } \mathcal{C})}{(\cos \nu - \cos \mu) \text{ tang } \mathcal{A} (\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C})}.$$

secondement :

$$m \cos \gamma = \frac{(\cos \nu \text{ tang } \mathcal{B} - \cos \mu \text{ tang } \mathcal{A})(\sin \epsilon - \sin f + (\cos f - \cos \epsilon) \text{ tang } \mathcal{C})}{(\cos \nu - \cos \mu) \text{ tang } \mathcal{A} (\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C})} - \cos \epsilon$$

troisièmement :

$$-m \sin \gamma + n \sin \alpha = \frac{\text{tang } \mathcal{B}(\sin \epsilon - \sin f + (\cos f - \cos \epsilon) \text{ tang } \mathcal{C})}{\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C}} - \sin f$$

Posons donc pour abréger

$$\frac{(\text{tang } \mathcal{A} - \text{tang } \mathcal{B})(\sin \epsilon - \sin f + (\cos f - \cos \epsilon) \text{ tang } \mathcal{C})}{(\cos \nu - \cos \mu) \text{ tang } \mathcal{A} (\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C})} = E$$

$$\frac{(\cos \nu \text{ tang } \mathcal{B} - \cos \mu \text{ tang } \mathcal{A})(\sin \epsilon - \sin f + (\cos f - \cos \epsilon) \text{ tang } \mathcal{C})}{(\cos \nu - \cos \mu) \text{ tang } \mathcal{A} (\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C})} - \cos \epsilon = F$$

$$\frac{\text{tang } \mathcal{B}(\sin \epsilon - \sin f + (\cos f - \cos \epsilon) \text{ tang } \mathcal{C})}{\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C}} - \sin f = G$$

afin que soit

$$n \cos \alpha = E : m \cos \gamma = F : - m \sin \gamma + n \sin \alpha = G :$$

A présent, si la situation de l'éguille OMI est quelconque, ou l'angle A O I = η & que la déclinaison du plan vertical dans lequel l'éguille est mobile, soit aussi quelconque, ou l'angle V K I = ω , l'inclinaison de l'éguille, ou l'angle E O P = θ ; où l'éguille se trouvera en équilibre, on définira en sorte que soit

$$\text{tang } \theta = \frac{\sin \eta + G}{\cos \eta + F + E \cos \omega}$$

Les nombres E, F, & G, étant donc connus par trois Expériences, cette détermination ne demande plus d'autres élémens.



COROLLAIRE I.

LII. Après donc que ces trois Expériences ont été faites, tout ce qui peut être déterminé par la voye des Expériences le sera ; & quand on feroit mille Expériences au delà sur la même éguille, on ne parviendroit à aucune détermination ultérieure ; de sorte qu'il suffit pour toutes nos recherches d'avoir fait seulement trois Expériences avec toute l'exactitude possible.

COROLLAIRE 2.

LIV. En effet, de ces trois Expériences, si l'on n'y a négligé aucune précaution, doivent résulter perpétuellement les mêmes valeurs pour les nombres E, F, & G ; lesquelles étant une fois connues, on en conclut pour la nature de l'éguille & pour la force ma-

gnétique: $m = \frac{F}{\cos \gamma}$: $n = \frac{E}{\cos \alpha}$ & $E \tan \alpha - F \tan \gamma = G$,

& par conséquent $\tan \alpha = \frac{G + F \tan \gamma}{E}$. C'est pourquoi, à

moins que l'angle γ ne soit connu d'ailleurs, l'inclinaison magnétique α ne sauroit être définie par là.

COROLLAIRE 3.

LV. Mais, pour rendre la détermination de ces valeurs plus certaine, nous avons déjà vu que les deux valeurs prises pour ω doivent être telles, que θ soit $= 0$ & $\mu = 180^\circ$, d'où l'on a

$$E = \frac{(\tan A - \tan B)(\sin \epsilon - \sin f + (\cos f - \cos \epsilon) \tan C)}{2 \tan A (\tan B - \tan C)}$$

$$F = \frac{(\tan A + \tan B)(\sin \epsilon - \sin f + (\cos f - \cos \epsilon) \tan C)}{2 \tan A (\tan B - \tan C)} - \cos \epsilon$$

$$G = \frac{\sin \epsilon \tan C - \sin f \tan B + (\cos f - \cos \epsilon) \tan B \tan C}{\tan B - \tan C}$$

COROL-

COROLLAIRE 4.

LVI. Si l'on prend de plus les deux angles η , de façon que e soit $= 0^\circ$ & $f = 180^\circ$ on obtiendra

$$\begin{aligned}
 E &= \frac{\text{tang } \mathcal{C} (\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{A})}{\text{tang } \mathcal{A} (\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C})} = \frac{\sin \mathcal{C} \cdot \sin (\mathcal{B} - \mathcal{A})}{\sin \mathcal{A} \cdot \sin (\mathcal{B} - \mathcal{C})} \\
 F &= \frac{\text{tang } \mathcal{C} (\text{tang } \mathcal{A} + \text{tang } \mathcal{B})}{\text{tang } \mathcal{A} (\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C})} = 1 = \frac{\text{tang } \mathcal{B} (\text{tang } \mathcal{A} + \text{tang } \mathcal{C})}{\text{tang } \mathcal{A} (\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C})} = \\
 &\quad = \frac{\sin \mathcal{B} \cdot \sin (\mathcal{A} + \mathcal{C})}{\sin \mathcal{A} \cdot \sin (\mathcal{B} - \mathcal{C})} \\
 G &= - \frac{2 \text{ tang } \mathcal{B} \cdot \text{tang } \mathcal{C}}{\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C}} = - \frac{2 \sin \mathcal{B} \cdot \sin \mathcal{C}}{\sin (\mathcal{B} - \mathcal{C})} \\
 \text{d'où se fait } \text{tang } \alpha &= - \frac{\sin \mathcal{A} \cdot \sin \mathcal{B}}{\sin (\mathcal{B} - \mathcal{A})} = - \frac{\sin \mathcal{B} \cdot \sin (\mathcal{A} + \mathcal{C})}{\sin \mathcal{C} \cdot \sin (\mathcal{B} - \mathcal{A})} \text{ tang } \gamma.
 \end{aligned}$$

COROLLAIRE 5.

LVII. Mais, si l'on prend $e = 90^\circ$ & $f = 270^\circ$. on aura

$$\begin{aligned}
 E &= \frac{\text{tang } \mathcal{A} - \text{tang } \mathcal{B}}{\text{tang } \mathcal{A} (\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C})} = \frac{\cos \mathcal{C} \cdot \sin (\mathcal{A} - \mathcal{B})}{\sin \mathcal{A} \cdot \sin (\mathcal{B} - \mathcal{C})} \\
 F &= \frac{\text{tang } \mathcal{A} + \text{tang } \mathcal{B}}{\text{tang } \mathcal{A} (\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C})} = \frac{\cos \mathcal{C} \cdot \sin (\mathcal{A} + \mathcal{B})}{\sin \mathcal{A} \cdot \sin (\mathcal{B} - \mathcal{C})} \\
 G &= \frac{\text{tang } \mathcal{B} + \text{tang } \mathcal{C}}{\text{tang } \mathcal{B} - \text{tang } \mathcal{C}} = \frac{\sin (\mathcal{B} + \mathcal{C})}{\sin (\mathcal{B} - \mathcal{C})}
 \end{aligned}$$

SCHOLIE I.

LVIII. Ce dernier cas, qui est contenu dans les formules les plus simples, est aussi celui qui paroît le plus propre à conduire à la certitude des Expériences. Quiconque aura une éguille préparée de la manière qui a été indiquée ci-dessus, n'a qu'à faire les trois Expériences suivantes.

qu'il



qu'il place		& qu'il observe l'inclinaison.
I.	$\eta = 90^\circ \text{ \& } \omega = 180^\circ$	$\theta = \mathfrak{A}$
II.	$\eta = 90^\circ \text{ \& } \omega = 0^\circ$	$\theta = \mathfrak{B}$
III.	$\eta = 270^\circ \text{ \& } \omega = 0^\circ$	$\theta = \mathfrak{C}$

Pour cet effet, dans les deux premières Expériences, qu'il tourne l'éguille OMI en B, de sorte qu'elle regarde son pôle boréal P ; mais dans la troisième qu'il la place en D, afin qu'elle regarde le pôle austral Q. Alors, dans les deux dernières Expériences, qu'il place le demi-cercle vertical de façon que la partie E soit tournée vers le Septentrion magnétique, tandis que dans la première elle l'aura été vers le méridien magnétique. Ces Expériences pouvant être faites avec la dernière facilité, si les angles \mathfrak{A} , \mathfrak{B} , \mathfrak{C} , ont été très soigneusement observés, on n'a qu'à en définir les nombres E, F, & G, de façon que soit

$$E = \frac{\cos \mathfrak{C} \cdot \sin(\mathfrak{A} - \mathfrak{B})}{\sin \mathfrak{A} \cdot \sin(\mathfrak{B} - \mathfrak{C})}; \quad F = \frac{\cos \mathfrak{C} \cdot \sin(\mathfrak{A} + \mathfrak{B})}{\sin \mathfrak{A} \cdot \sin(\mathfrak{B} - \mathfrak{C})} \quad \& \quad G = \frac{\sin(\mathfrak{B} + \mathfrak{C})}{\sin(\mathfrak{B} - \mathfrak{C})}$$

lesquels étant trouvés, pourvu seulement que l'angle γ soit connu d'ailleurs, on pourra définir l'inclinaison magnétique α par le moyen de la formule

$$\operatorname{tang} \alpha = \frac{G + F \operatorname{tang} \gamma}{E} = \frac{\sin \mathfrak{A} \cdot \sin(\mathfrak{B} + \mathfrak{C})}{\cos \mathfrak{C} \cdot \sin(\mathfrak{A} - \mathfrak{B})} + \frac{\sin(\mathfrak{A} + \mathfrak{B})}{\sin(\mathfrak{A} - \mathfrak{B})} \cdot \operatorname{tang} \gamma$$

De plus on conclura de là

$$m = \frac{A g}{M d} = \frac{F}{\cos \gamma} \quad \& \quad n = \frac{P k}{M d} = \frac{E}{\cos \alpha}$$

Et ainsi, comme il est facile d'estimer le moment Md qui naît, de l'indice, on aura premièrement par le poids de l'éguille A la distance du centre de gravité de l'axe du mouvement $OG = g$; & ensuite le moment absolu de la force magnétique Pk , dont l'éguille est imbuë.

SCHOLIE 2.

LIX. Ces trois Expériences suffisent, quand même l'angle γ n'est pas connu, pour mettre en état de définir & de prédire l'événement

ment de toutes les autres Expériences qui pourroient être faites avec la même éguille. Car, en connoissant par leur moyen les trois nombres E, F, & G, si l'on attribue à l'indice OMI une situation quelconque, de sorte que l'angle AOI soit $\equiv \eta$, & qu'on donne aussi au demi cercle vertical une déclinaison quelconque, de sorte que l'angle VK $\equiv \omega$, alors l'inclinaison de l'éguille, ou l'angle EOP $\equiv \theta$, se trouvera tel que soit

$$\text{tang } \theta \equiv \frac{\sin \eta + G}{\cos \eta + F + E \cos \omega}$$

Mais, comme le but principal qu'on se propose ici, c'est d'en tirer la détermination de l'inclinaison magnétique naturelle α , il est clair que cela ne peut avoir lieu, à moins que l'angle γ ne soit connu d'ailleurs : car il n'y a aucune de ces Expériences qui puissent servir à la déterminer, tant que l'éguille demeure imbuë de la même vertu magnétique. Il seroit facile à la vérité de prévenir cet inconvénient, en dépouillant l'éguille de toute vertu magnétique ; car alors à cause de $n = 0$, \mathfrak{A} deviendrait $\equiv \mathfrak{B}$; & si l'on faisoit seulement les deux dernières Expériences, on auroit

$$F = \frac{2 \cos \mathfrak{B} \cdot \cos \mathfrak{C}}{\sin (\mathfrak{B} - \mathfrak{C})} \quad \& \quad G = \frac{\sin (\mathfrak{B} + \mathfrak{C})}{\sin (\mathfrak{B} - \mathfrak{C})}, \quad \text{d'où resulteroit}$$

$$\frac{-G}{F} = \text{tang } \gamma, \quad \text{ou} \quad \text{tang } \gamma = \frac{-\sin (\mathfrak{B} + \mathfrak{C})}{2 \cos \mathfrak{B} \cdot \cos \mathfrak{C}} = -\frac{1}{2} (\text{tang } \mathfrak{B} + \text{tang } \mathfrak{C}).$$

Mais, comme il est extrêmement difficile de priver une éguille de toute vertu magnétique, le remède le plus sûr paroît être, après que les Expériences précédentes auront été faites, d'imprimer une vertu magnétique opposée, en frottant dans le sens contraire, de façon que P soit le pôle austral, & Q le pôle boréal. Cela fait, qu'on recommence les mêmes Expériences de la même manière, & qu'on en tire $\text{tang } \alpha = \frac{G + F \text{ tang } \gamma}{E}$, laquelle expression posée égale à la précédente montrera la véritable valeur de l'angle γ . Cet angle étant une



fois connu, on pourra découvrir la vraie inclinaison magnétique dans tous les lieux de la terre, & par toutes sortes de tems, en employant la même éguille d'une manière conforme aux règles qui ont été prescrites. Mais il sera à propos pour cet effet de retourner de nouveau la situation de la force magnétique.

PROPOSITION IX.

LX. *Préparer une éguille magnétique de façon que par son moyen on puisse ensuite, dans tous les lieux de la terre, trouver la vraie inclinaison magnétique, en faisant seulement deux Expériences.*

SOLUTION.

Après que l'éguille aura été fabriquée avec toutes les précautions requises, qu'on définisse pour elle, par le moyen des Expériences décrites ci-dessus, les nombres

$E = n \cos \alpha$, $F = m \cos \gamma$ & $G = -m \sin \gamma + n \sin \alpha$ dont celui du milieu retient par tout & constamment la même valeur; mais les deux autres, E & G , seront sujets à des changemens, suivant que l'inclinaison magnétique, ou aussi la force magnétique même de l'éguille, varient. Qu'on note donc la valeur de F , pour la réserver à un usage perpétuel. Ensuite, en changeant la force magnétique de place, de la manière qui vient d'être indiquée, qu'on recherche l'angle γ , qui sera aussi gardé pour le même usage. Ces deux nombres attachés à la nature de l'éguille seront indiqués par les lettres p & q , de sorte que soit $p = F$ & $q = F \tan \gamma$.

Alors, dans quelque lieu que l'éguille vienne à être transportée, qu'on fixe le demi-cercle dans le méridien magnétique, de sorte que la partie E regarde le Septentrion, & l'indice OMI d'abord le pôle boréal P , & soit ensuite tourné vers le pôle austral Q ; & que l'inclinaison observée dans le premier cas soit $= M$, dans le second $= N$.

Com-

Comme donc par la formule précédente on a

$$\text{tang } M = \frac{1+G}{F+E} \quad \& \quad \text{tang } N = \frac{-1+G}{F+E},$$

on aura de là

$$G = \frac{\text{tang } M + \text{tang } N}{\text{tang } M - \text{tang } N} = \frac{\sin(M+N)}{\sin(M-N)}$$

$$\& \quad E+F = \frac{2}{\text{tang } M - \text{tang } N} = \frac{2 \cos M \cdot \cos N}{\sin(M-N)},$$

de sorte que soit $E = \frac{2 \cos M \cdot \cos N}{\sin(M-N)} - p$, par où l'on trouve

$$\text{tang } \alpha = \frac{\sin(M+N) + p \sin(M-N)}{2 \cos M \cdot \cos N - p \sin(M-N)}.$$

Autrement

LXI. En dressant l'instrument comme ci-dessus, qu'on fasse les deux Expériences suivantes. L'indice de l'éguille étant placé vers le pôle boréal, qu'on tourne d'abord le demi-cercle vers le Septentrion magnétique, ensuite vers le méridien; & que dans la première situation on observe l'inclinaison de l'éguille $\theta = P$, & dans l'autre $\theta = Q$. Comme donc on a

$$\text{tang } P = \frac{1+G}{F+E} \quad \& \quad \text{tang } Q = \frac{1+G}{F-E}, \quad \text{on trouvera de là}$$

$$E = F \cdot \frac{\text{tang } Q - \text{tang } P}{\text{tang } Q + \text{tang } P} = \frac{p \sin(Q-P)}{\sin(Q+P)} \quad \&$$

$$1+G = \frac{2F \text{ tang } P \cdot \text{tang } Q}{\text{tang } Q + \text{tang } P} = \frac{2p \sin P \cdot \sin Q}{\sin(Q+P)} = \frac{p \cos(Q-P) - p \cos(Q+P)}{\sin(Q+P)}$$

$$\& \text{ par conséquent } \frac{G}{E} = \frac{\cos(Q-P) - \cos(Q+P)}{\sin(Q-P)} = \frac{\sin(Q+P)}{p \sin(Q-P)}$$

$$\& \quad \frac{F \text{ tang } \gamma}{E} = \frac{q \sin(Q+P)}{p \sin(Q-P)}.$$



A présent, par les moyen des nombres p & q définis par les premières Expériences, qu'on cherche l'angle λ , en sorte que soit $\text{tang } \lambda = \frac{q - 1}{p}$; & ainsi λ sera l'angle connu, qu'il suffira seu-

lement d'avoir noté. En effet, partout où ces deux Expériences auront été faites de la manière qui a été décrite, & les deux angles \mathfrak{P} & Ω convenablement observés, on pourra par là déterminer l'inclinaison magnétique α de ce lieu, de façon que soit

$$\text{tang } \alpha = \frac{\text{cof}(\Omega - \mathfrak{P}) - \text{cof}(\Omega + \mathfrak{P}) + \text{tang } \lambda \sin(\Omega + \mathfrak{P})}{\sin(\Omega - \mathfrak{P})},$$

$$\text{ou } \text{tang } \alpha = \left(\cot(\Omega - \mathfrak{P}) - \frac{\text{cof}(\lambda + \Omega + \mathfrak{P})}{\text{cof } \lambda \cdot \sin(\Omega - \mathfrak{P})} \right).$$

Ces deux Expériences se rapportent donc préférablement aux autres à la fin proposée, parce que, pour en conclure l'inclinaison magnétique il suffit de connoître l'angle unique λ , qui doit donc être en quelque sorte gravée sur l'éguille comme un caractère immuable, afin de l'avoir sous le main toutes les fois qu'on fait de semblables Expériences.

SCHOLIE.

LXII. Mais, afin que ces Expériences réussissent, on doit soigneusement éviter le cas dans lequel l'angle γ seroit droit; car, si cela arrivoit, $\text{tang } \theta$ deviendroit $= \frac{\sin \eta \pm m + n \sin \alpha}{\cos \eta + n \cos \alpha \cdot \cos \omega}$: & quelque quantité d'Expériences qu'on fit, on n'en pourroit conclurre autre chose sinon les valeurs des formules $\pm m + n \sin \alpha$ & $n \cos \alpha$; cela ne serviroit absolument de rien pour connoître l'angle α même. Cet inconvénient rend aussi nos solutions inutiles; car, à cause de $F = 0$, on aura $p = 0$, & le nombre $q = F \text{ tang } \gamma$ n'est point défini; puis qu'il deviendroit $q = m$, laquelle valeur demeureroit inconnue. Mais, dans l'autre solution l'angle λ deviendroit droit; & à cause de cela l'on n'en pourroit rien conclure. C'est pourquoi l'on doit prendre extrê-

extrêmement garde dans la construction de l'éguille, que le petit effieu ne passe par le diamètre de l'éguille, mais il est expédient de l'appliquer tant soit peu hors de la droite PQ , où est situé le centre de gravité, afin de pouvoir s'assurer que cet angle γ diffère beaucoup de l'angle droit : car, plus on pourra le diminuer, & plus les Expériences conduiront à une conclusion certaine.

PROPOSITION X.

LXIII. *Par le moyen d'une semblable éguille magnétique, préparée pour observer l'inclinaison, déterminer la vraie position du méridien magnétique par des Expériences.*

SOLUTION.

Une inclinaison quelconque ayant été observée dans un plan vertical, il est aisé d'arriver par des tentatives à définir un autre plan vertical, dans lequel la même inclinaison ait lieu, pourvu que l'indice de l'éguille soit conservé fixe dans la même situation : ce qui étant trouvé, le plan vertical qui traverse ces deux plans par le milieu sera le méridien magnétique. Et à proportion qu'on observe en plus grand nombre deux semblables inclinaisons égales, on acquiert une plus grande certitude sur la situation du méridien magnétique. Mais, si nous voulons éviter de semblables essais, il faudra recourir à trois Expériences, en s'y prenant de manière suivante.

Le cercle horizontal ayant été placé par estimation, de façon que les points du bord V, X, Y & Z , ne diffèrent pas beaucoup des points cardinaux magnétiques, soit le vrai Septentrion magnétique en *Nord* distant, de l'estimé V de l'arc $V \text{ Nord} = \psi$ qu'il faut rechercher. À présent l'indice de l'éguille étant placé dans une situation quelconque fixe, en sorte que $AOI = \eta$, qu'on dirige successivement le cercle vertical vers les points V, X & Z , & qu'on observe l'inclinaison de l'éguille, sçavoir

Fig. 7.



le demi - cercle étant tourné en	qu'on observe l'inclinaison	& on aura
I. V & ω fera $= \psi$	$\theta = \mathfrak{B}$	$\text{tang } \mathfrak{B} = \frac{\sin \eta + G}{\cos \eta + F + E \cos \psi}$
II. X & ω fera $= 90^\circ - \psi$	$\theta = \mathfrak{K}$	$\text{tang } \mathfrak{K} = \frac{\sin \eta + G}{\cos \eta + F + E \sin \psi}$
III. Z & ω fera $= -90^\circ - \psi$	$\theta = \mathfrak{S}$	$\text{tang } \mathfrak{S} = \frac{\sin \eta + G}{\cos \eta + F - E \sin \psi}$

Maintenant, si l'on élimine de ces trois équations les expressions $\sin \eta + G$ & $\cos \eta + F$, on trouvera

$$\text{tang } \psi = \frac{\sin \mathfrak{B} \cdot (\sin \mathfrak{S} - \mathfrak{K})}{\cos \mathfrak{B} \cdot \cos(\mathfrak{S} - \mathfrak{K}) - \cos(\mathfrak{S} + \mathfrak{K} - \mathfrak{B})},$$

par où l'on définira le vrai Septentrion magnétique *Nord*.

SCHOLIE.

LXIV. Mais, avant que de faire des Expériences pour l'inclinaison magnétique, il est tout à fait nécessaire, que les points cardinaux magnétiques soyent très exactement déterminés; ce qui paroît pouvoir se faire beaucoup mieux de cette manière, que par le moyen de l'éguille de déclinaison ordinaire. En effet, lorsque celle-ci est prête à atteindre le méridien magnétique, la force qui l'y pousse devient si petite, que le plus léger obstacle peut arrêter son mouvement; au lieu qu'au contraire l'observation de deux inclinaisons égales n'est pas sujette à de semblables obstacles: surtout lorsque l'inclinaison magnétique est fort grande, la force directrice, par laquelle l'éguille de déclinaison est poussée, devient si petite, qu'on a lieu de craindre une aberration énorme. Mais, afin que de deux inclinaisons égales nous puissions conclurre avec d'autant plus de certitude la vraie situation du méridien magnétique, il convient de choisir une situation, tant de l'indice de l'éguille, que du demi-cercle vertical, en vertu de laquelle, dès qu'il arrive le moindre changement dans l'azimuth, il en résulte une

une variation fort sensible dans l'inclinaison de l'éguille ; car de cette manière, ces deux azimuths auxquels convient la même inclinaison de l'éguille, pourront être définis sans erreur, & en prenant un terme moyen entr'elles on assignera le méridien magnétique. Ce n'est qu'en déterminant ainsi la ligne magnétique qu'on se trouvera en état de juger, si elle souffre des variations suivant les différentes saisons de l'année, ou aussi dans les heures d'un même jour ; comme plusieurs Observateurs l'affirment. Car on ne sçauroit se fier beaucoup ici aux éguilles déclinatoires communes.

PROPOSITION XI.

LXV. Définir une disposition de l'éguille d'inclinaison, par laquelle, si l'azimuth du demi-cercle vertical souffre le moindre changement, l'inclinaison de l'éguille en éprouve un très grand.

SOLUTION.

Supposons pour cet effet que la nature de l'éguille soit déjà tellement découverte par le moyen des Expériences, que les valeurs des nombres E, F, G, introduits ci-dessus, soyent au moins à peu près connues. Soit donc pour la situation de l'indice de l'éguille l'angle $AOI = \eta$, & pour l'azimuth du demi-cercle vertical l'angle $VKI = \omega$; lesquels deux angles forment la disposition de tout l'instrument ; alors qu'on observe l'inclinaison de l'éguille, ou l'angle $EOP = \theta$. Ayant donc trouvé $\text{tang } \theta = \frac{\sin \eta + G}{\cos \eta + F + E \cos \omega}$, lorsque l'angle ω prend l'incrément $d\omega$, l'incrément de l'inclinaison θ se trouvera tel que soit

$$\frac{d\theta}{\sin \theta \cos \theta} = \frac{E d\omega \sin \omega}{\cos \eta + F + E \cos \omega}$$

d'où, si pour $\sin \theta$ & $\cos \theta$ on substitue les valeurs dues, cela fera

$$\frac{d\theta}{d\omega} = \frac{E \sin \omega (\sin \eta + G)}{(\sin \eta + G)^2 + (\cos \eta + F + E \cos \omega)^2}$$

for-



formule à laquelle on doit attribuer la plus grande valeur. Mais par son moyen il est d'abord manifeste que, si $\sin \omega = 0$, ou $\tan \theta = 0$, $\frac{d\theta}{d\omega}$ sera aussi $= 0$: lesquels deux cas sont donc les plus contraires à notre but. Cherchons donc premièrement l'angle ω , afin que la fraction $\frac{d\theta}{d\omega}$ obtienne la plus grande valeur, & de là nous parviendrons à cette équation

$$0 = 2E(\cos \eta + F) + (2EE + (\sin \eta + G)^2 + (\cos \eta + F)^2) \cos \omega - EE \cos \omega^2$$

par la résolution de laquelle l'angle ω doit être défini. Ensuite on peut aussi attribuer à l'angle η une valeur telle, que celle de la fraction $\frac{d\theta}{d\omega}$ devienne la plus grande ; par où nous sommes conduits à cette équation ;

$$- \cos \eta (\sin \eta + G)^2 + \cos \eta (\cos \eta + F + E \cos \omega)^2 + 2 \sin \eta (\sin \eta + G)(\cos \eta + F + E \cos \omega) = 0$$

Soit pour abréger $F + E \cos \omega = S$, on aura

$$- \cos \eta + 2S + (SS - GG) \cos \eta + 2GS \sin \eta = 0,$$

qui se résout en ces deux équations

$$S \sin \eta - G \cos \eta + S + \cos \eta = 0$$

$$S \sin \eta - G \cos \eta - S - \cos \eta = 0$$

desquelles si la première vaut, en la soustrayant de la principale, après l'avoir multipliée par $2G$, on aura

$$\text{I. } \cos \eta = \frac{2(G-1)S}{(G-1)^2 + SS} \text{ \& } \sin \eta = \frac{(G-1)^2 - SS}{(G-1)^2 + SS} \text{ \& } \tan \frac{1}{2} \eta = \frac{G-1-S}{G-1+S};$$

& si c'est la dernière qui vaut, il en résultera semblablement

$$\text{II. } \cos \eta = \frac{-2(G+1)S}{(G+1)^2 + SS} \text{ \& } \sin \eta = \frac{-(G+1)^2 + SS}{(G+1)^2 + SS} \text{ \& } \tan \frac{1}{2} \eta = \frac{S+G+1}{S-G-1}.$$

Par

Par la première solution on obtiendra

$$\text{tang } \theta = \frac{G-1}{S} = \frac{G-1}{F+E \cos \omega}, \quad \& \text{ de là}$$

$$\frac{d\theta}{d\omega} = \frac{E(G-1) \sin \omega}{GG-1+(F+E \cos \omega)^2}$$

où il faut encore chercher l'angle ω , afin que cette formule parvienne à la plus grande valeur.

$$0 = (GG-1) \cos \omega + (F+E \cos \omega)^2 \cos \omega + 2E(F+E \cos \omega) - 2E(F+E \cos \omega) \cos \omega$$

$$\text{ou } 0 = 2EF + (2EE + FF + GG - 1) \cos \omega - EE \cos \omega^3$$

Mais la seconde solution donne

$$\text{tang } \theta = \frac{G+1}{S} = \frac{G+1}{F+E \cos \omega} \quad \&$$

$$\frac{d\theta}{d\omega} = \frac{E(G+1) \sin \omega}{GG-1+(F+E \cos \omega)^2}$$

laquelle valeur devient pareillement la plus grande, si l'angle ω est déterminé par cette équation

$$0 = 2EF + (2EE + FF + GG - 1) \cos \omega - EE \cos \omega^3$$

Or cette équation peut être ainsi résolue par la trisection de l'angle :

$$\text{Qu'on prenne } N = \sqrt[3]{\frac{2EE + FF + GG - 1}{3EE}}$$

Qu'on cherche alors l'angle ψ , de sorte que soit $\cos \psi = \frac{F}{EN^3}$ ce

qui étant trouvé, on aura $\cos \omega = 2N \cos \frac{1}{3} \psi$.

Enfin, cet angle étant trouvé, qu'on prenne pour la situation de l'indice

$$\text{ou tang } \frac{1}{3} \eta = \frac{G-1-F-E \cos \omega}{G-1+F+E \cos \omega}$$

$$\text{ou tang } \frac{1}{3} \eta = \frac{F+E \cos \omega+G+1}{F+E \cos \omega-G-1}$$

COROLLAIRE 1.

LXVI. Afin que cette solution ait la plus grande étendue, l'angle ψ étant trouvé, dont le cosinus $= \frac{F}{EN^2}$, le même cosinus convient aussi aux angles $360^\circ - \psi$ & $360^\circ + \psi$: c'est pourquoi on trouve aussi par là trois valeurs pour l'angle ω , qui sont

- I. $\cos \omega = 2 N \cos \frac{1}{2} \psi$. II. $\cos \omega = 2 N \cos (120^\circ - \frac{1}{2} \psi)$
 III. $\cos \omega = 2 N \cos (120^\circ + \frac{1}{2} \psi)$

Mais celles-la seulement auront lieu, qui ne deviennent pas imaginaires ; ce qui fait qu'on doit exclure les formules, dont la valeur surpassera l'unité.

COROLLAIRE 2.

LXVII. Mais, si le nombre N est trop grand, le même inconvénient aura lieu, qui arrive, lorsque l'éguille n'est pourvue que d'une foible vertu magnétique : car, cette vertu venant à évanouir entièrement à cause de $E=0$, N devient $= \infty$, & par conséquent $\cos \psi = 0$ & $\psi = 90^\circ$. Néanmoins dans ce cas la seconde valeur fournit l'angle ω droit.

COROLLAIRE 3.

LXVIII. S'il arrive que soit $2EE + FF + GG < 1$. la résolution par la trisection de l'angle ne réussira plus, parce que l'équation cubique

$0 = 2EF + (2EE + FF + GG - 1) \cos \omega - EE \cos^3 \omega$
 n'aura qu'une seule racine réelle pour $\cos \omega$, laquelle doit par conséquent être tirée par la règle de Cardan.

COROLLAIRE 4.

LXIX. Mais pour l'ordinaire nous nous écarterons pas beaucoup du but, si nous posons l'angle ω droit, & que nous dirigeons le demi-cercle, soit à l'Orient, soit à l'Occident magnétique. Mais alors l'indice de l'éguille doit être placé de façon que soit

I. ou

$$\text{I. ou } \tan \frac{1}{2} \eta = \frac{G - 1 - F}{G - 1 + F}$$

$$\text{II. ou } \tan \frac{1}{2} \eta = \frac{F + G + 1}{F - G - 1}$$

Dans le premier cas on a $\frac{d\theta}{d\omega} = \frac{E(G-1)}{GG-1+FF}$

& dans le second $\frac{d\theta}{d\omega} = \frac{E(G+1)}{GG-1+FF}$

COROLLAIRE 5.

LXX. Par conséquent, si G est un nombre positif, le second cas doit être préféré au premier, & il faut prendre $\tan \frac{1}{2} \eta = \frac{F + G + 1}{F - G - 1}$; mais si le nombre G est négatif, le premier cas a

la préférence, & l'on prend $\tan \frac{1}{2} \eta = \frac{G - 1 - F}{G - 1 + F}$. Car

dans l'un & dans l'autre cas la fraction $\frac{d\theta}{d\omega}$ acquiert la plus grande valeur.

S C H O L I E.

LXXI. Si l'on rend donc l'éguille propre à toutes sortes d'usages, & qu'on détermine les valeurs des nombres F & G par des Expériences, afin d'en pouvoir conserver l'angle λ (§. LXI.) pour un usage perpétuel, on n'a qu'à noter en même tems la position de l'indice, ou l'angle η , qui est très convenable pour observer le vrai méridien magnétique. Car alors, si l'on tourne le demi-cercle vertical vers l'Orient ou vers l'Occident, la moindre variation arrivée dans l'azimuth changera considérablement l'inclinaison de l'éguille; & ainsi on pourra observer avec la plus grande certitude deux azimuths qui founissent la même inclinaison de l'éguille, & assigner le méridien magnétique. Cet avantage parviendroit au reste à son plus haut point, s'il

étoit possible de préparer l'éguille de manière que $GG + FF$ fut $= r$, & qu'on eut par là $\frac{d\theta}{d\omega} = \infty$. Mais alors l'éguille seroit trop mobile, & ne pourroit être réduite à une situation fixe, en sorte que ses oscillations vagues permettent à peine de remarquer son inclinaison. Comme cette circonstance mérite d'être examinée avec plus d'exactitude, il conviendra de réfléchir sur la nature des oscillations, que l'éguille a coutume de faire dans une situation quelconque de l'instrument, avant que de se fixer à l'équilibre. Car cette considération nous fournira des secours qui ne sont pas à mépriser, tant pour faire les Expériences avec un meilleur succès, que pour en tirer de justes conséquences.

PROPOSITION XII.

LXXII. *Dans quelque situation que l'éguille magnétique ait été placée, déterminer le mouvement oscillatoire qu'elle éprouve avant que de parvenir à l'équilibre.*

SOLUTION.

Soit, comme jusqu'à présent, pour l'indice de l'éguille l'angle $AOI = \gamma$, & la déclinaison du plan vertical, dans lequel l'éguille se meut, du méridien magnétique, ou l'angle $VK = \omega$, & l'inclinaison de l'éguille qui renferme l'équilibre ou l'angle $EOI = \theta$; en sorte qu'il y ait, comme nous avons trouvé ci-dessus,

$$\tan \theta = \frac{\sin \gamma - m \sin \gamma + n \sin \alpha}{\cos \gamma + m \cos \gamma + n \cos \alpha \cdot \cos \omega}$$

où est $m = \frac{Ag}{Md}$ & $n = \frac{Pk}{Md}$. Concevons encore que l'inclinaison de l'éguille est moindre que θ , & posons la $= \theta - \phi$, en sorte que l'éguille soit éloignée de la situation d'équilibre de l'angle ϕ . Dans cette situation donc l'éguille ne fera pas en équilibre, mais elle sera poussée par une certaine force vers la situation d'équilibre; & pour

pour trouver le moment de cette force dans la solution du problème (§. XXXVII.) au lieu de θ posons $\theta - \varphi$, & du poids de l'éguille nait le moment qui élève l'éguille ==

$$Ag \sin(\theta - \varphi + \gamma) = Ag [\sin(\theta - \varphi) \cdot \cos \gamma + \cos(\theta - \varphi) \sin \gamma] =$$

$$Ag(\sin \theta \cdot \cos \varphi \cdot \cos \gamma - \cos \theta \cdot \sin \varphi \cdot \cos \gamma + \cos \theta \cdot \cos \varphi \cdot \sin \gamma + \sin \theta \cdot \sin \varphi \cdot \sin \gamma)$$

Mais de l'indice de l'éguille nait le moment déprimant ==

$$Md \cdot \sin(\eta - \theta + \varphi) = Md [\sin \eta \cdot \cos(\theta - \varphi) - \cos \eta \cdot \sin(\theta - \varphi)] =$$

$$Md \cdot (\sin \eta \cdot \cos \theta \cdot \cos \varphi + \sin \eta \cdot \sin \theta \cdot \sin \varphi - \cos \eta \cdot \sin \theta \cdot \cos \varphi + \cos \eta \cdot \cos \theta \cdot \sin \varphi)$$

Pour la force magnétique de l'éguille, elle fournis le moment qui presse vers embas ==

$$Pk [\sin \alpha \cdot \cos(\theta - \varphi) - \cos \alpha \cdot \cos \omega \cdot \sin(\theta - \varphi)] =$$

$$Pk(\sin \alpha \cdot \cos \theta \cdot \cos \varphi + \sin \alpha \cdot \sin \theta \cdot \sin \varphi - \cos \alpha \cdot \cos \omega \cdot \sin \theta \cdot \cos \varphi + \cos \alpha \cdot \cos \omega \cdot \sin \theta \cdot \sin \varphi)$$

De ces choses réunies nait le moment qui déprime l'éguille ==

$$+ Pk(\sin \alpha \cdot \cos \theta \cdot \cos \varphi + \sin \alpha \cdot \sin \theta \cdot \sin \varphi - \cos \alpha \cdot \cos \omega \cdot \sin \theta \cdot \cos \varphi + \cos \alpha \cdot \cos \omega \cdot \sin \theta \cdot \sin \varphi)$$

$$+ Md(\sin \eta \cdot \cos \theta \cdot \cos \varphi + \sin \eta \cdot \sin \theta \cdot \sin \varphi - \cos \eta \cdot \sin \theta \cdot \cos \varphi + \cos \eta \cdot \cos \theta \cdot \sin \varphi)$$

$$- Ag(\cos \gamma \cdot \sin \theta \cdot \cos \varphi - \cos \gamma \cdot \cos \theta \cdot \sin \varphi + \sin \gamma \cdot \cos \theta \cdot \cos \varphi + \sin \gamma \cdot \sin \theta \cdot \sin \varphi)$$

Mais, entant que l'équilibre est joint avec l'inclinaison θ nous avons

$$+ Pk (\sin \alpha \cdot \cos \theta - \cos \alpha \cdot \cos \omega \cdot \sin \theta)$$

$$+ Md (\sin \eta \cdot \cos \theta - \cos \eta \cdot \sin \theta)$$

$$- Ag (\cos \gamma \cdot \cos \theta + \sin \gamma \cdot \cos \theta) = 0$$

laquelle quantité évanouissante étant multipliée par $\cos \varphi$, & soustraite de cette expression, laisse le moment par lequel l'éguille est poussée à la situation d'équilibre

$$+ Pk (\sin \alpha \cdot \sin \theta + \cos \alpha \cdot \cos \omega \cdot \cos \theta) \sin \varphi$$

$$+ Md (\sin \eta \cdot \sin \theta + \cos \eta \cdot \cos \theta) \sin \varphi$$

$$- Ag (\sin \gamma \cdot \sin \theta - \cos \gamma \cdot \cos \theta) \sin \varphi$$

Or de là vient

$$Pk \cos \alpha \cos \theta + Md \cos \eta + Ag \cos \gamma = \frac{\cos \theta}{\sin \theta} (Pk \sin \alpha + Md \sin \eta - Ag \sin \gamma)$$

D'où le moment cherché pourra être exprimé plus commodément ainsi

$$(Pk \sin \alpha + Md \sin \eta - Ag \sin \gamma) \frac{\sin \phi}{\sin \theta},$$

ou bien, à cause de $Ag = m.Md$ & $Pk = n.Md$, de cette manière

$$Md (\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha) \frac{\sin \phi}{\sin \theta}.$$

Si à présent on pose le moment d'inertie de toute l'éguille, sans en exclure l'indice $= Mhh$, dans le petit temps dt le mouvement de l'éguille sera accéléré, de sorte que soit

$$\frac{-2dd\phi}{dt^2} = \frac{Md}{Mhh} (\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha) \frac{\sin \phi}{\sin \theta}.$$

Qu'on mette pour abréger ce coefficient constant

$$\frac{Md (\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha)}{Mhh \sin \theta} = Q$$

de sorte que soit $\frac{-2dd\phi}{dt^2} = Q \sin \phi$; laquelle équation étant mul-

tipliée par $d\phi$, & intégrée donne $C - \frac{d\phi^2}{dt^2} = -Q \cos \phi$.

Que l'oscillation commence, lorsque l'éguille est encore distante de la situation d'équilibre de l'angle ζ , & la constante C doit être définie en

sorte que posant $\phi = \zeta$, il devienne $\frac{d\phi}{dt} = 0$, & ainsi on aura

$$C = -Q \cos \zeta \quad \& \quad \frac{d\phi^2}{dt^2} = Q (\cos \phi - \cos \zeta).$$

Mais, en supposant que les oscillations soient les plus petites, il est évident que dans ce cas elles seront isochrones entr'elles, car

$\cos \zeta$ étant $= 1 - \frac{1}{2}\zeta^2$ & $\cos \phi = 1 - \frac{1}{2}\phi^2$, on aura

$d\phi^2$

$$\frac{d\phi}{dt} = \frac{1}{2} Q (\zeta^2 - \phi\phi) \quad \& \quad dt \sqrt{\frac{1}{2} Q} = \frac{-d\phi}{\sqrt{(\zeta^2 - \phi\phi)}},$$

d'où en intégrant $t \sqrt{\frac{1}{2} Q} = A. \cos \frac{\phi}{\zeta}$. Posons à présent $\phi = -\zeta$, & à cause de $A. \cos -1 = \pi$, π dénotant la circonférence du cercle dont le diamètre $= 1$, le temps d'une oscillation la plus petite sera $= \frac{\pi \sqrt{2}}{\sqrt{Q}}$. De là, si l est la hauteur qu'un corps pesant qui tombe librement parcourt en une seconde, puisque le tems de cette chute se trouve par le calcul $= 2 \sqrt{l}$, une oscillation s'achevera dans le tems $\frac{\pi}{\sqrt{2Ql}}$ second.

Et si pour Q on restitue la valeur prise, chaque oscillation la plus petite s'achevera dans le tems

$$\pi \sqrt{\frac{M h h \sin \theta}{2 M d l (\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha)}} \text{ second.}$$

Ou, en posant comme auparavant

$$n \cos \alpha = E; \quad m \cos \gamma = F, \quad \& \quad -m \sin \gamma - n \sin \alpha = G,$$

à cause de $\tan \theta = \frac{\sin \eta + G}{\cos \eta + F + E \cos \omega}$, ce tems sera

$$\pi \sqrt{\frac{M h h : 2 M d l}{V [(\sin \eta + G)^2 + (\cos \eta + F + E \cos \omega)^2]}} \text{ second.}$$

$$\text{ou bien } \frac{\pi \sqrt{M h h : 2 M d l}}{\sqrt{[(\sin \eta + G)^2 + (\cos \eta + F + E \cos \omega)^2]}} \text{ second.}$$

COROLLAIRE I.

LXXIII. Si donc la même aiguille fait ses oscillations en diverses positions de l'instrument, les tems de ces oscillations seront entr'eux

comme $\sqrt{\frac{\sin \theta}{\sin \eta - m \sin \gamma + n \sin \alpha}}$, ou réciproquement

comme $\sqrt{[(\sin \eta + G)^2 + (\cos \eta + F + E \cos \omega)^2]}.$

Le

Le tems donc d'une oscillation, dans un état quelconque de l'éguille étant trouvé, on pourra par son moyen définir le tems d'une oscillation pour un autre état quelconque.

COROLLAIRE 2.

LXXIV. Cette règle a aussi lieu, si l'éguille vient par hazard à perdre quelque chose de sa vertu magnétique, ou bien qu'on lui communique une plus grande force : dans lequel cas les nombres E & G se changent. On peut aussi l'employer pour la comparaison des oscillations en divers lieux de la terre, pourvu que les nombres E & G soient exactement définis par les Expériences pour un lieu quelconque.

COROLLAIRE 3.

LXXV. Dans le même lieu, & avec la même éguille, les oscillations les plus courtes auront lieu, si la quantité

$$(\sin \eta + G)^2 + (\cos \eta + F + E \cos \omega)^2$$

devient la plus grande ; mais si elle devient la plus petite, les oscillations seront les plus grandes & les plus foibles.

COROLLAIRE 4.

LXXVI. Mais cette quantité devient par rapport ^{ET} à l'angle η la plus grande ou la plus petite, si l'on prend $\tan \eta = \frac{G}{F + E \cos \omega}$: laquelle valeur étant substituée, le tems d'une oscillation sera réciproquement comme

$$\sqrt{1 + \sqrt{GG + (F + E \cos \omega)^2}}$$

laquelle quantité, par rapport à l'angle ω , devient derechef la plus grande ou la plus petite, si $\sin \omega = 0$, ou si $\cos \omega = -\frac{F}{E}$: dans ce dernier cas donc, le tems d'une oscillation sera le plus grand, lorsque η est $= 90^\circ$, ou $\eta = 270^\circ$ & $\theta = 90^\circ$.

COROLLAIRE 5.

LXXVII. Mais si $F = m \cos \gamma$ est une quantité positive, les oscillations se feront avec la plus grande rapidité, en prenant $\omega = 0^\circ$; $\tan \eta = \frac{G}{F + E}$ d'où se fait $\theta = \eta$; mais si F est un nombre négatif, les oscillations seront les plus fréquentes, en prenant $\omega = 180^\circ$ & $\tan \eta = \frac{G}{F - E}$, où se fait de nouveau $\theta = \eta$.

S C H O L I E.

LXXVIII. La Théorie de ces sortes d'éguilles magnétiques sera considérablement perfectionnée, si en faisant les Expériences on observe aussi les tems des oscillations, ce que l'on pourra faire fort commodément pour le tems dans lequel se passent 10, 20, ou même un plus grand nombre d'oscillations, pourvu qu'elles soient les plus petites, parce que ce sont les seules auxquelles l'isochronisme convienne, car elles ont plus de durée lorsqu'elles sont plus grandes. Or par la comparaison de plusieurs de ces oscillations on pourra aussi conclurre les valeurs des nombres E , F , & G : qui paroissent néanmoins pouvoir être définis plus certainement par les Expériences qui ont été décrites ci-dessus. Mais ces nombres étant déjà connus, si l'on observe le tems absolu d'une oscillation en secondes, cela fera connoître le moment d'inertie de l'éguille Mhh , lequel pouvant aussi être connu d'ailleurs assez exactement, on découvrira par ce moyen l'accord de la Théorie avec les Expériences. Je vais donc dans la suite de ce Mémoire m'attacher à éclaircir & à confirmer par des Expériences la Théorie qui vient d'être exposée.

E X P E' R I E N C E S

*concernant la force & la direction magnétique ramenées
à la Théorie.*

Les éguilles magnétiques avec toutes les pieces nécessaires pour les Expériences, qui ont été envoyées ici par l'habile Inventeur & scdm. de l'Acad. Tom. XI. Y sca-



scavant Artiste de Bâle, *Dieteric*, ont fourni une occasion très favorable de faire toutes les sortes d'Expériences qui peuvent servir, tant à confirmer la théorie exposée ci-dessus, qu'à déterminer l'inclinaison magnétique qui a lieu à Berlin. J'ai donc dessein d'en rendre compte ici, en y joignant les conclusions auxquelles elles m'ont conduites. M. *Dieteric* avoit envoyé trois éguilles, presque de la même longueur, savoir d'un pied & demi; qu'il avoit marquées des lettres A, B, & C. Les deux premières A & B étoient déjà imbuës de la vertu magnétique, & la troisième n'en avoit presque point; mais il paroît qu'elle en avoit contracté un peu, en séjournant dans un Cabinet rempli de plusieurs Aimans artificiels, de lames & de petites barres d'acier magnétiques. C'est pourquoi j'ai fait mes Expériences dans un autre appartement fort éloigné de là, & où il n'y avoit, ni fer, ni aimant. Ayant donc commencé par placer le demi-cercle vertical, & ayant bien déterminé le meridian magnétique, je me suis servi de l'éguille A, avec laquelle, en suivant les préceptes donnés au §. LVIII. j'ai fait les Expériences suivantes pour définir l'inclinaison.

EXPÉRIENCE I.

Les angles étant placés.			l'inclinaison de l'éguille A a été observée.	
I.	$\eta = 90^\circ$	$\omega = 180^\circ$	$\theta = 93^\circ$	$45' = \mathfrak{A}$
II.	$\eta = 90$	$\omega = 0$	$\theta = 73$	$25 = \mathfrak{B}$
III.	$\eta = 270$	$\omega = 0$	$\theta = 19$	$30 = \mathfrak{C}$

Quant aux observations de l'inclinaison, je dois remarquer qu'elles ne peuvent pas se faire avec la dernière exactitude, soit parce que le bord du demi-cercle est seulement divisé en degrés, soit principalement à cause que l'éguille elle-même est un peu vague, de sorte qu'elle a peine à se fixer dans le petit espace d'environ 10': ce qui fait qu'on ne scauroit guères éviter une erreur d'autour de dix minutes dans ces Observations.

C A L C U L.

Etant donc	on aura	mais est
$A = 93^{\circ}, 45'$	$A + B = 167^{\circ}, 10'$	$E = \frac{\cos C \cdot \sin(A - B)}{\sin A \sin(B - C)}$
$B = 73, 25$	$A - B = 20, 20$	$F = \frac{\cos C \cdot \sin(A + B)}{\sin A \sin(B - C)}$
$C = 19, 30$	$B + C = 92, 55$	$G = \frac{\sin(B + C)}{\sin(B - C)} \&$
	$B - C = 53, 55$	
du / $\cos C$	$= 9,9743466$	$\text{tang } \alpha = \frac{G + F \text{ tang } \gamma}{E}$
soustr. / $\sin A$	$= 9,9990691$	
	$9,9752775$	du / $\sin(B + C) = 9,9994370$
soustr. / $\sin(B - C)$	$= 9,9074980$	soustr. / $\sin(B - C) = 9,9074980$
	$0,0677795$	du { / G
ajout. { $\sin(A - B) = 9,5409314$		/ F
$\sin(A + B) = 9,3465794$		/ E
/ E	$= 9,6087109$	
/ F	$= 9,4143589$	
de là E	$= 0,406173$	on aura { / G
F	$= 0,259632$	/ E
G	$= 1,235773$	/ F
$\& \text{ tang } \alpha = 3,042480 + 0,63921 \cdot \text{tang } \gamma$		/ E
		$= 9,8056480$

C O N C L U S I O N S.

I. De là déjà on pourra définir l'inclinaison de l'éguille pour une situation quelconque de l'indice & du demi-cercle : car elle sera

$$\text{rang } \theta = \frac{\sin \eta + 1,235773}{\cos \eta + 0,259632 + 0,406173 \cdot \cos \omega}$$

Mais cette formule est restreinte au zens & au lieu présent, tant que la force magnétique de l'éguille demeure la même.

II. Si l'angle γ évanouissoit comme l'affirme l'Artiste, l'inclinaison magnétique seroit ici à Berlin vers le milieu de cette année 1755, $71^{\circ}48'$: & de là $m = \frac{Ag}{Md} = 0,259632$ & $n = \frac{Pk}{Md} = \frac{E}{\cos \alpha} = 1,297$.

Le premier nombre m est constant, mais le dernier n est proportionnel à la vertu magnétique absolue.

Mais, pour m'assurer d'autant mieux, si l'angle γ est effectivement égal à 0, j'ai donné à la même éguille A en la frottant une vertu magnétique contraire, afin que ses poles se changeassent, & que la valeur de la lettre n devint negative.

EXPÉRIENCE II.

Les poles de l'éguille A étant donc changés suivant le §. LIX. j'ai observé les inclinaisons suivantes :

Les angles étant posés	l'inclinaison de l'éguille a été
I. $\eta = 90^{\circ}$ & $\omega = 180^{\circ}$	$\theta = 180^{\circ} + 161^{\circ}, 0' = \mathfrak{A}$
II. $\eta = 90$ & $\omega = 0$	$\theta = 180 + 58, 15 = \mathfrak{B}$
III. $\eta = 270$ & $\omega = 0$	$\theta = 180 + 86, 20 = \mathfrak{C}$

Ces inclinaisons sont plus grandes, que 180° , parce que l'extrémité de l'éguille Q touchoit déjà le bord du demi-cercle, l'autre extrémité étant élevée en l'air, mais les angles θ doivent être comptés du terme P.

CALCUL

Etant donc	on aura
$\mathfrak{A} = 180^{\circ} + 161^{\circ}, 0'$	$\mathfrak{A} + \mathfrak{B} = 219^{\circ}, 15' : \sin(\mathfrak{A} + \mathfrak{B}) = -\sin 39^{\circ}, 15'$
$\mathfrak{B} = 180 + 58, 15$	$\mathfrak{A} - \mathfrak{B} = 102, 45 : \sin(\mathfrak{A} - \mathfrak{B}) = +\sin 77, 15$
$\mathfrak{C} = 180 + 86, 20$	$\mathfrak{B} + \mathfrak{C} = 144, 35 : \sin(\mathfrak{B} + \mathfrak{C}) = +\sin 35, 25$
	$\mathfrak{B} - \mathfrak{C} = -28, 5 : \sin(\mathfrak{B} - \mathfrak{C}) = \sin 28, 5$

Du

$$\begin{aligned} \text{Du } / \cos C &= -8,8058523 \\ \text{soustr. } / \sin A &= -9,5126419 \\ &+ 9,2932104 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{soustr. } / \sin (B-C) &= -9,6727952 \\ &- 9,6204152 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{ajout. } \left\{ \begin{aligned} / \sin (A-B) &= +9,9891571 \\ / \sin (A+B) &= -9,8012015 \end{aligned} \right. \\ / E &= -9,6095723 \end{aligned}$$

$$/ F = +9,4216167$$

$$\text{De là } E = -0,406979$$

$$F = +0,264008$$

$$G = -1,231069$$

$$\& \text{ tang } a = 3,024820 - 0,64870 \cdot \text{tang } \gamma.$$

Remarque. Les signes $+$ & $-$ mis ici devant les logarithmes n'appartiennent pas aux logarithmes, mais il faut les rapporter aux nombres auxquels ils répondent.

$$\text{Du } / \sin (B+C) = +9,7630671$$

$$\text{soustr. } / \sin (B-C) = -9,6727952$$

$$\text{Du } \left\{ \begin{aligned} / G &= -0,0902719 \\ / F &= +9,4216167 \end{aligned} \right.$$

$$\text{soustr. } / E = -9,6095723$$

$$/ \frac{G}{E} = +0,4806996$$

$$/ \frac{F}{E} = -9,8120444$$

CONCLUSIONS.

I. C'est à l'erreur des observations qu'il faut attribuer, que la valeur de F , qui cependant n'auroit dû subir aucun changement, ait été plus grande ici qu'auparavant. Mais j'observe que si l'on prenoit l'angle A seulement moindre de $15'$, il en résulteroit un accord parfait; & il est probable que l'erreur est encore moindre dans l'angle A , puisqu'une partie de la différence doit être imputée, non seulement aux autres angles, mais aussi à l'Expérience précédente.

II. Mais, si l'on fait une semblable correction à l'angle A , le nombre E devient un peu plus petit, d'où la fraction $\frac{G}{E}$ devient plus grande que dans la première expérience, en sorte que l'angle γ devroit être positif, &, en ôtant à présent cette correction, négatif; au lieu

que dans l'un & dans l'autre cas il demeure au dessous de $45'$. Ce qui met en droit de conclure avec assez de confiance, que cet angle γ , s'il n'est pas $= 0$, est encore beaucoup moindre.

III. Si donc avec l'Artiste nous prenons pour cette aiguille $\gamma = 0$, nous obtiendrons par cette seconde Expérience l'inclinaison magnétique $\alpha = 71^\circ, 42'$, au lieu que la première donnoit $71^\circ, 48'$. En prenant donc le milieu, nous pourrions affirmer que l'inclinaison magnétique est présentement à Berlin $71^\circ, 45'$.

IV. Si nous prenons de la même manière un terme moyen entre les valeurs du nombre F , la vraie valeur du nombre F , qui à cause de $\gamma = 0$ convient aussi au nombre m , paroit être $F = m = 0,261820 = \frac{Ag}{Md}$. D'où, vu que le moment de l'indice Md est le plus petit, il est clair que le centre de gravité de l'aiguille est à la plus petite distance de l'axe du mouvement.

V. Au reste, comme la valeur de E trouvée ici est presque égale à la précédente, on voit qu'en changeant les poles de l'aiguille, on lui a imprimé de nouveau une force magnétique égale.

Puisqu'il est donc présentement certain que l'angle γ est si petit, que le terme $m \sin \gamma$ peut être négligé sans erreur sensible, je me suis efforcé à remettre l'aiguille dans sa situation précédente à l'égard des poles, & à lui imprimer la plus grande force.

EXPÉRIENCE III.

L'aiguille A étant ainsi rétablie, ce qui fut fait le 3 de Juillet, les inclinaisons suivantes furent aussi-tôt observées.

Les

Les



Les angles états posés	l'inclinaison a été observée
I. $\eta = 90^\circ$ & $\omega = 0^\circ$	$\theta = 73^\circ, 12'$ donc $\frac{1+G}{F+E} = \text{tang } 73^\circ 12'$
II. $\eta = 270$ & $\omega = 0$	$\theta = 23, 35$ donc $\frac{-1+G}{F+E} = \text{tang } 23^\circ 35'$
III. $\eta = 90$ & $\omega = 180$	$\theta = 94, 10$ donc $\frac{1+G}{F-E} = -\text{tang } 85^\circ 50'$
IV. $\eta = 270$ & $\omega = 180$	$\theta = -61.50$ donc $\frac{-1+G}{F-E} = -\text{tang } 61^\circ 50'$

C A L C U L

Afin de pouvoir tirer de là des conclusions d'autant plus certaines, puisque trois Observations suffisent, omettons la troisième à cause qu'une legere faute qui y a été commise, changeroit trop la tangente de l'angle θ . Etant donc

$$\text{I. } \frac{G-1}{E+F} = \text{tg } 23^\circ 35' : \text{II. } \frac{G-1}{E-F} = \text{tg } 61^\circ 50' \text{ \& III. } \frac{G+1}{E+F} = \text{tg } 73^\circ 12'$$

on aura

$$\frac{G+1}{G-1} = \frac{\text{tang } 73^\circ 12'}{\text{tang } 23^\circ 35'} \text{ \& } G = \frac{\sin 96^\circ, 47'}{\sin 49^\circ, 37'} \text{, d'où } 1/G = 0,1140786 \text{ \& } G = 1,300405$$

C'est pourquoi	$G-1 = 0,300405$	donc au	$1/(G-1) = 9,4777071$
de plus	$E+F = 0,688145$	ajout.	$\left\{ \begin{array}{l} \text{tang } 23^\circ 35' = 0,3599731 \\ \text{tang } 61^\circ 50' = 9,7287161 \end{array} \right.$
	$E-F = 0,160851$		
Donc	$E = 0,424498$		$1/(E+F) = 9,8376802$
&	$F = 0,263647$		$1/(E-F) = 9,2064232$
Du	$1/G = 0,1140786$		
soustr.	$1/E = 9,6278757$		

$$1/\text{tang } \alpha = 10,4862029 \text{ \& } \alpha = 71^\circ 55'$$

C O N-



CONCLUSIONS.

I. La valeur de F se trouve ici à peu près la même qui a été conclue des Expériences précédentes ; & parce que cette valeur est renfermée parmi les précédentes, elle doit être regardée comme ne s'éloignant pas beaucoup de la vérité.

II. La valeur de E se trouve ici un peu plus grande que dans l'Expérience précédente ; d'où il s'enfuit qu'on a donné à l'éguille une plus grande vertu magnétique qu'elle n'avoit auparavant : ce qui se conclut aussi de la valeur de G qui est plus grande à présent que ci-dessus. La vertu magnétique présente est donc à la précédente comme 21 à 20.

III. Si de ces valeurs des lettres E, F, G, nous définissons la troisième inclinaison, nous trouverons qu'elle a dû être $94^{\circ} 2'$; comme elle a donc été observée $94^{\circ} 10'$ nous pourrions la statuer $94^{\circ} 6'$, & l'introduire désormais dans le calcul sans craindre d'erreur notable.

IV. L'ayant ainsi introduite, omettons la première $73^{\circ} 12'$ dont la tangente pourroit aussi recevoir une grande altération de la plus légère erreur. Considérons donc ces observations.

$$\frac{G-1}{E+F} = \tan 23^{\circ}, 35' : \frac{G-1}{E-F} = \tan 61^{\circ}, 50' : \frac{G+1}{E-F} = \tan 85^{\circ}, 54'$$

d'où se fait

$$\frac{G+1}{G-1} = \frac{\tan 85^{\circ} 54'}{\tan 61^{\circ}, 50'} \quad \& \quad G = \frac{\sin 147^{\circ}, 44'}{\sin 24^{\circ}, 4'} = \frac{\sin 32^{\circ} 16'}{\sin 24^{\circ}, 4'}$$

de sorte que soit $1G = 0,1169813$ & $G = 1,309126$, & de là

$$E + F = 0,708123$$

$$1G = 0,1169813$$

$$E - F = 0,165520$$

$$1E = 9,6403045$$

$$E = 0,436822$$

$$1 \tan a = 0,4766768$$

$$F = 0,271302$$

$$a = 71^{\circ}, 33'$$

V. Ces



V. Ces valeurs étant prises, on trouve $\frac{G+1}{E+F} = \text{tang } 72^{\circ}, 57'$;
& ainsi la première inclinaison paroît avoir été $73^{\circ} 4'$. Soient donc
nos quatre observations

$$= \text{tang } 23^{\circ}, 35' : \frac{G-1}{E-F} = \text{tang } 61^{\circ}, 50' : \frac{G+1}{E+F} = \text{tang } 73^{\circ}, 4' : \frac{G+1}{E-F} = \text{tang } 85^{\circ}, 54'$$

qui s'accorderont, si l'on pose

$$\frac{E+F}{E-F} = \frac{\text{tang } 61^{\circ}, 50'}{\text{tang } 23^{\circ}, 35'} = \frac{\text{tang } 85^{\circ}, 54'}{\text{tang } 73^{\circ}, 4'}$$

VI. Mais on peut arriver à cet accord, pourvu que les inclinaisons ne soient pas changées au delà de deux minutes; comme de cette manière

$$\frac{1}{F} = \text{tang } 23^{\circ}, 36' : \frac{G-1}{E-F} = \text{tang } 61^{\circ}, 51' : \frac{G+1}{E+F} = \text{tang } 73^{\circ}, 5' : \frac{G+1}{E-F} = \text{tang } 85^{\circ}, 56'$$

D'où l'on tire

$$E = 0,43274 : F = 0,26875 : G = 1,30647 \text{ \& } \alpha = 71^{\circ}, 40\frac{1}{2}'$$

VII. Si nous prenons de nouveau un terme moyen entre ces valeurs pour l'éguille A, nous ne nous écarterons pas beaucoup de la vérité, si nous statuons $F = 0,265$, & l'inclinaison magnétique à Berlin $\alpha = 71^{\circ}, 45'$: alors pour la vertu présente de l'éguille $E = 0,430$ & $G = 1,304$, d'où se fait

$$m = \frac{Ag}{Md} = 0,265 \text{ \& } n = \frac{Pk}{Md} = 1,373$$

VIII. A' Berlin donc, tant que l'éguille A conserve la même vertu magnétique, on peut assigner l'inclinaison θ pour un état quelconque de l'éguille. Car si l'on appelle l'angle $AOI = \eta$, & la déclinaison $VKI = \omega$, on aura

$$\text{tang } \theta = \frac{\sin \eta + 1,304}{\cos \eta + 0,265 + 0,430 \cdot \cos \omega}$$



IX. L'inclinaison donc la plus petite de toutes sera produite si l'on prend $\omega = 0$, ou si l'on place le demi-cercle dans le méridien magnétique, & qu'on prenne l'angle $\eta = 270^\circ + 19^\circ, 21'$; car alors on observera l'inclinaison $19^\circ, 21'$. Mais ω demeurant $= 0$, le pôle boréal P de l'éguille inclinera le plus sous l'horizon OE, en prenant $\eta = 180^\circ + 14^\circ, 32'$ puisqu'on observera alors l'angle $\theta = 104^\circ, 32'$.

X. Examinons donc plus attentivement les phénomènes de cette éguille; & parce que l'Inventeur, au lieu de la division accoutumée, en a mise une autre sur le cercle attaché à l'éguille, à la faveur de laquelle on peut connoître l'inclinaison magnétique partout sans calcul, commençons par en rendre compte ici.

DIVISION

du cercle de l'éguille A, pour déterminer une situation de l'indice, par le moyen de laquelle l'inclinaison magnétique puisse être trouvée par toute la terre sans calcul.

Au lieu de la division ordinaire en degrés, l'Inventeur divise le cercle attaché à l'éguille de façon que chaque division, si l'on y place l'indice, montre quelle inclinaison l'éguille auroit si elle étoit dépourvue de vertu magnétique; c'est pourquoi il fait cette division par la pratique, avant que l'éguille soit imbuë de vertu magnétique. Mais à présent nous pourrions exécuter la même division par la seule valeur de la lettre F; car, à cause de $\gamma = 0$, si la force magnétique de l'éguille évanouissoit, on aura tant $E = 0$, que $G = 0$; & par conséquent l'indice OMI étant placé de façon que l'angle AOI soit $= \eta$, l'éguille dans toute situation du demi-cercle vertical-inclinerait

de façon que la tangente de l'inclinaison seroit $= \frac{\sin \eta}{\cos \eta + 0,265}$, ou

en général $= \frac{\sin \eta}{\cos \eta + m}$. Soit donc ζ cette inclinaison, on aura

$\text{tang } \zeta = \frac{\sin \eta}{\cos \eta + m} = \frac{\sin \zeta}{\cos \zeta}$, ou $\sin (\eta - \zeta) = m \sin \zeta$;

par

par laquelle équation on peut définir l'angle η pour une inclinaison quelconque ζ : & ainsi les degrés des angles ζ peuvent être inscrits au lieu des angles η , ou bien on pourra dresser une table des angles ζ , si le bord a été divisé en degrés à la manière accoutumée. Voici quelle sera cette table pour l'éguille A, lorsque m est $= 0,265$.

angle ζ	angle $\eta - \zeta$	angle η	angle ζ	angle $\eta - \zeta$	angle η
0°	0° 0'	0° 0'	180°	- 0° 0'	180° 0'
10	2 38	12 38	190	- 2 38	187 22
20	5 12	25 12	200	- 5 12	194 48
30	7 37	37 37	210	- 7 37	202 23
40	9 49	49 49	220	- 9 49	210 11
50	11 43	61 43	230	- 11 43	218 17
60	13 16	73 16	240	- 13 16	226 44
70	14 25	84 25	250	- 14 25	235 35
80	15 8	95 8	260	- 15 8	244 52
90	15 22	105 22	270	- 15 22	254 38
100	15 8	115 8	280	- 15 8	264 52
110	14 25	124 25	290	- 14 25	275 35
120	13 16	133 16	300	- 13 16	286 44
130	11 43	141 43	310	- 11 43	298 17
140	9 49	149 49	320	- 9 49	310 11
150	7 37	157 37	330	- 7 37	322 23
160	5 12	165 12	340	- 5 12	334 48
170	2 38	172 38	350	- 2 38	347 22
180	0 0	180 0	360	- 0 0	360 0



Comme à présent, si l'éguille est magnétique, l'inclinaison de l'éguille se trouve telle, que $\text{tang } \theta$ est $= \frac{\sin \eta + G}{\cos \eta + F + E \cos \omega} = \frac{\sin \eta + n \sin \alpha}{\cos \eta + m + n \cos \alpha \cdot \cos \omega}$, la différence $\theta - \zeta$ fera l'effet produit par la force magnétique. D'où, si $\theta = \zeta$, parce que cet effet fera nul, l'inclinaison observée $\theta = \zeta$ donnera l'inclinaison magnétique pour ce cercle vertical ; car on aura $\text{tang } \theta = \frac{\text{tang } \alpha}{\cos \omega}$, & en plaçant l'instrument dans le méridien magnétique même, on tire de cette manière la vraie inclinaison magnétique, ou $\theta = \alpha$. Ces angles ζ étant donc marqués sur le cercle attaché à l'éguille A, l'Expérience suivante fournit les observations des inclinaisons de l'éguille θ , qui conviennent à tous les angles ζ .

EXPÉRIENCE IV.

En avançant successivement l'indice de l'éguille A par les dix degrés des angles qui viennent d'être désignés par la lettre ζ , l'inclinaison θ s'est trouvée telle

angle ζ	l'inclinaison de l'éguille θ	$\theta - \zeta$
0°	36° 30'	36° 30'
10	41 50	31 50
20	47 10	27 10
30	51 50	21 50
40	56 20	16 20
50	61 45	11 45
60	66 15	6 15
70	70 50	0 50
80	75 10	- 4 50
90	79 30	-10 30
100	83 25	-16 35

CON-

CONCLUSIONS.

I. Cette Expérience a été faite le 7 de Juillet, & ainsi quelques jours après que j'avois frotté de nouveau l'éguille; pendant lequel tems elle a pu perdre quelque chose de la force magnétique. Ces Expériences précédentes ayant donc donné $G = 1,304$ & $E = 0,430$, de là pour le cas $\zeta = 0$, dans lequel η est aussi $= 0$, à cause de $\omega = 0$, l'inclinaison θ auroit dû être $37^\circ, 34'$. & elle n'est que $36^\circ, 30'$. Donc il est manifeste que la force magnétique de l'éguille a souffert un peu de diminution.

II. Néanmoins on peut tout aussi bien conclure la vraie inclinaison magnétique, puisque la méthode que l'Inventeur a recommandée ne dépend nullement de la force magnétique absolue, mais doit conduire à la même inclinaison, soit que l'éguille soit forte, ou foible.

III. Comme en effet, si l'éguille étoit dépourvue de toute force magnétique, θ seroit $= \zeta$, la différence $\theta - \zeta$ doit être attribuée à la force magnétique. Or il paroît que cette différence évanouit, si ζ excède tant soit peu 70° . C'est pourquoi, si l'on cherche par interpolation le cas, où $\theta - \zeta = 0$, ce qui arrive si $\zeta = 71 \frac{1}{2}^\circ$, on aura à peu près l'inclinaison magnétique.

IV. Mais on ne sauroit éviter non plus de cette manière une erreur de plusieurs minutes, soit parce que cette division pratique des angles ζ n'est pas des plus exactes, soit aussi parce que les erreurs commises dans les observations mêmes affectent trop la conclusion.

EXPÉRIENCE V.

Le 9 de Juillet, avec l'éguille A dont la force magnétique étoit tant soit peu diminuée, ont été observées non seulement les inclinaisons pour les principales positions, mais aussi les oscillations suivantes :

Z 3

en



en prenant les angles	20 oscil- lations s'ache- voient	l'inclinaison de l'éguille	Par la Théorie	l'inclinaison de l'éguille observée la 2 ^{de} fois
$\omega = 0^\circ : \eta = 0^\circ$	68''	$\theta = 34^\circ 10'$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{1+F+E}$	$34^\circ, 5'$
$\omega = 0 : \eta = 90$	64	$\theta = 72, 30$	$\text{tang } \theta = \frac{1+G}{F+E}$	$72, 25$
$\omega = 0 : \eta = 180$	89	$\theta = 106, 20$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{-1+F+E}$	$106, 20$
$\omega = 0 : \eta = 270$	110	$\theta = 13, 40$	$\text{tang } \theta = \frac{-1+G}{F+E}$	$13, 40$
$\omega = 180 : \eta = 0$	78	$\theta = 52, 10$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{1+F-E}$	$52, 10$
$\omega = 180 : \eta = 90$	67	$\theta = 92, 10$	$\text{tang } \theta = \frac{1+G}{F-E}$	$92, 10$
$\omega = 180 : \eta = 180$	83	$\theta = 132, 40$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{-1+F-E}$	$132, 50$
$\omega = 180 : \eta = 270$	230	$\theta = 109, 15$	$\text{tang } \theta = \frac{-1+G}{F-E}$	$109, 10$
$\omega = \pm 90 : \eta = 0$	73	$\theta = 41, 55$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{1+F}$	$42, 0$
$\omega = \pm 90 : \eta = 90$	67	$\theta = 83, 0$	$\text{tang } \theta = \frac{1+G}{F}$	$83, 0$
$\omega = \pm 90 : \eta = 180$	80	$\theta = 121, 0$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{-1+F}$	$121, 0$
$\omega = \pm 90 : \eta = 270$	150	$\theta = 29, 20$	$\text{tang } \theta = \frac{-1+G}{F}$	$29, 10$

REMAR-



REMARQUES.

I. Lors qu'il n'y avoit pas encore longtems que l'éguille étoit frottée, j'ai observé, pendant que les Expériences se faisoient, que la force magnétique souffroit quelque légère diminution ; c'est pourquoi j'ai recommencé les mêmes Expériences, & j'ai placé ici les inclinaisons observées la seconde fois. J'ai aussi remarqué alors, qu'en tournant le demi-cercle vertical vers l'Orient ou vers l'Occident, cette autre force qui pousse l'éguille vers le méridien magnétique, répandoit un tant soit peu d'incertitude sur les observations, parce que cette force fait avancer l'éguille au bord du demi-cercle, ou l'en détourne.

II. Les valeurs qu'on peut en recueillir, sont $G = 1,166$; $F = 0,288$, & $E = 0,379$, d'où vient $\tan \alpha = \frac{G}{E} = 3,076$, ou $\alpha = 71^{\circ}, 59'$. Mais ces valeurs étant substituées pour E, F, & G, s'écarteront encore beaucoup des observations. Pour diminuer ces erreurs on trouvera les corrections suivantes de ces valeurs

$$G = 1,174 : E + F = 0,676 : E - F = 0,064 :$$

$$\text{d'où se fait } E = 0,370 : \text{ \& } F = 0,306.$$

III. Voyons donc quelles inclinaisons doivent résulter de ces valeurs pour toutes les positions de l'éguille ; & puisque pour chaque position le tems d'une oscillation est comme $\sqrt{\frac{\sin \theta}{\sin \theta + G}}$, faisons aussi entrer en compte cette quantité proportionnelle au tems.



en prenant les angles	l'inclinaison calculée	le tems des osc. calculé	le tems calc. de 20 oscill.
$\omega = 0^\circ : \eta = 0^\circ$	$\theta = 35^\circ : 0'$	0, 699	67 ⁴⁴
$\omega = 0 : \eta = 90$	$\theta = 72 : 44$	0, 663	64
$\omega = 0 : \eta = 180$	$\theta = 105 : 26$	0, 906	87
$\omega = 0 : \eta = 270$	$\theta = 14 : 26$	1, 197	114
$\omega = 180 : \eta = 0$	$\theta = 51 : 27$	0, 816	78
$\omega = 180 : \eta = 90$	$\theta = 91 : 41$	0, 678	65
$\omega = 180 : \eta = 180$	$\theta = 132 : 11$	0, 795	76
$\omega = 180 : \eta = 270$	$\theta = 110 : 12$	2, 322	223
$\omega = \pm 90 : \eta = 0$	$\theta = 41 : 57$	0, 755	72
$\omega = \pm 90 : \eta = 90$	$\theta = 82 : 00$	0, 675	65
$\omega = \pm 90 : \eta = 180$	$\theta = 120 : 35$	0, 856	82
$\omega = \pm 90 : \eta = 270$	$\theta = 29 : 37$	1, 685	162

IV. Dans l'inclinaison donc l'erreur de calcul ne surpasse *ni* part un degré ; & cette légère erreur doit être attribuée aux Observations mêmes, parce que les angles η ne sçauroient être pris avec la dernière exactitude, ni la situation d'équilibre bien distinguée. Peut-être aussi que les diverses verniers qui se trouvoient de côté & d'autre dans l'appartement pouvoient produire une semblable aberration : Mais ces erreurs ne sçauroient faire révoquer en doute la certitude de la Théorie.

V. Ensuite, avec quelque soin que le petit essieu, autour du quel l'éguille se ment, soit travaillé, cependant sa figure ne peut être si exactement prise pour parfaitement cylindrique, qu'il se tourne avec une égale facilité dans toutes les situations. Les plus légères inégalités dans les petits tuyaux de verre sur lesquels cet essieu repose, peuvent empêcher tant soit peu son mouvement : ce qu'on est en droit d'inférer du changement de plusieurs minutes qui arrive souvent dans l'inclinaison,



naïson, lors que la situation de l'essieu vient à recevoir quelque petit changement.

VI. Les tems dans lesquels, suivant la Théorie, vint oscillations doivent s'achever, s'accordent si bien avec les observations, que cet accord confirme merveilleusement la Théorie. Il est vrai que, quand le mouvement oscillatoire étoit fort lent, la différence devenoit plus grande ; mais on doit sans doute en attribuer la cause aux obstacles qui viennent d'être indiqués.

VII. Pour mieux confirmer ce que j'avance, j'ai cherché la disposition de l'éguille dans laquelle son mouvement oscillatoire devoit être le plus rapide, & j'ai trouvé quelle avoit lieu, en prenant $\zeta = 50^\circ$, dans lequel cas η devient $= 61^\circ, 43$, & $\theta = 61^\circ, 10'$.

Le tems donc d'une oscillation devoit être comme $V \frac{\sin \theta}{\sin \eta + G} = 0,653$, ce qui pour vint oscillations donne $62''$; & en effet vint oscillations se sont trouvées arriver dans cet espace de tems.

VIII. 'A la vérité, de ces valeurs des lettres G & E il résulte une inclinaison magnétique α un peu plus grande ; car $\tan g \alpha$ étant $= \frac{G}{E}$, cela donneroit $\alpha = 72^\circ, 30'$. Mais parce que la valeur de la

lettre F a aussi été trouvée plus grande ici qu'auparavant, il est vraisemblable que l'éguille fréquemment frottée a souffert quelque courbure, de sorte que γ n'est peut-être plus $= 0$; & par conséquent, comme

$\tan g \alpha$ est réellement $= \frac{G + F \cdot \tan g \gamma}{E}$, l'angle γ paroît a-

voir acquis une valeur négative, en sorte que l'inclinaison magnétique ne doit pas être censée surpasser $71^\circ, 45'$.

Toutes les Expériences suffisantes pour confirmer la Théorie ayant été ainsi faites avec l'éguille A, je me suis servi de l'éguille B, après lui avoir imprimé une assez grande force magnétique, & j'ai fait les deux Expériences suivantes pour déterminer l'inclinaison de la direction magnétique.

EXPÉRIENCE VI.

Le 8 d'Août j'ai observé avec l'éguille B les inclinaisons suivantes pour les principales positions, tant du plan vertical que de l'indice.

les angles étant posés l'inclinatif. de l'éguille d'où par la Théorie

$\omega = 0^\circ : \eta = 0^\circ$	$\theta = 28^\circ, 20'$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{1+F+E}$
$\omega = 0 : \eta = 90^\circ$	$\theta = 75, 30$	$\text{tang } \theta = \frac{1+G}{F+E}$
$\omega = 0 : \eta = 180^\circ$	$\theta = 180^\circ - 56^\circ, 20'$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{-1+F+E}$
$\omega = 0 : \eta = 270^\circ$	$\theta = -23, 45$	$\text{tang } \theta = \frac{-1+G}{F+E}$
$\omega = 180 : \eta = 0^\circ$	$\theta = 39^\circ, 15$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{1+F-E}$
$\omega = 180 : \eta = 90^\circ$	$\theta = 180^\circ - 88^\circ, 45'$	$\text{tang } \theta = \frac{1+G}{F-E}$
$\omega = 180 : \eta = 180^\circ$	$\theta = 180 - 37, 0$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{-1+F-E}$
$\omega = 180 : \eta = 270^\circ$	$\theta = 180 + 73, 50$	$\text{tang } \theta = \frac{-1+G}{F-E}$
$\omega = \pm 90 : \eta = 0^\circ$	$\theta = 32^\circ, 50$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{1+F}$
$\omega = \pm 90 : \eta = 90^\circ$	$\theta = 83, 20$	$\text{tang } \theta = \frac{1+G}{F}$
$\omega = \pm 90 : \eta = 180^\circ$	$\theta = 180^\circ - 45^\circ, 0'$	$\text{tang } \theta = \frac{G}{-1+F}$
$\omega = \pm 90 : \eta = 270^\circ$	$\theta = 44^\circ, 30'$	$\text{tang } \theta = \frac{-1+G}{F}$

Quoi.

Quoique trois inclinaisons observées fussent déjà pour déterminer les nombres E, F, & G, cependant il n'est pas inutile d'en faire servir un plus grand nombre, parce que de cette manière lesdits nombres pourront être tirés beaucoup plus exactement; car on trouve pour les nombres E, F, G, plusieurs valeurs qui diffèrent entr'elles à cause des erreurs des observations; & ce n'est qu'en prenant les valeurs moyennes qu'on peut arriver plus près de la vérité.

Mais comme, lorsqu'on trouve l'inclinaison un peu grande, de façon qu'elle passe le 60°. degré, la petite erreur commise dans l'inclinaison cause une grande différence dans la tangente, les conclusions déduites de ces inclinaisons ne peuvent que s'éloigner beaucoup de la vérité, de sorte qu'il vaut mieux les omettre, & s'abstenir de rien conclure de ces inclinaisons. En faisant donc seulement choix des observations, dans lesquelles les inclinaisons n'ont pas été trouvées grandes qu'un demi-droit, nous aurons les équations suivantes :

$$\text{tang } 28^{\circ}, 20' = \frac{G}{1+F+E} : \text{tg } 23^{\circ}, 45' = \frac{1-G}{F+E} : \text{tg } 39^{\circ}, 15' = \frac{G}{1+F-E}$$

$$\text{tang } 37^{\circ} = \frac{-G}{-1+F-E} : \text{tg } 32^{\circ}, 50' = \frac{G}{1+F} : \text{tang } 45^{\circ} = \frac{-G}{-1}$$

$$\& \text{ tang } 44^{\circ} 30' = \frac{1-G}{F}.$$

Desquelles on tire les valeurs suivantes

$$E+F=0,467 : E-F=0,035 \& G=0,785 ; \text{ d'où}$$

$$E=0,251 \& F=0,216,$$

Lesquelles étant trouvées, si nous voulons aussi faire usage des autres observations, nous trouverons par la règle de faux des valeurs beaucoup plus exactes pour E+F, E-F, & G, de la manière suivante.

Les quatre premières inclinaisons fourniront les corrections des nombres G & E+F. Qu'on les suppose donc,



chercher pour α , γ & z des valeurs telles que ces
ent les plus petites.

ui arrivera, si l'on prend

$$= 0,70 \text{ \& } z = 9,2. \text{ Or de là nous aurons}$$

$$; E + F = 0,4677 \text{ \& } E - F = 0,0442.$$

CONCLUSIONS.

ouvons donc pour l'éguille B le nombre $F = 0,2117$,
constamment la même valeur ; mais les deux autres
force magnétique fait varier suivant les tems & les
 $E = 0,2559$ & $G = 0,79347$.

pourra définir l'inclinaison de l'éguille pour une posi-
tant du demi-cercle vertical que de l'indice, & elle sera
sin $\eta + 0,79347$

$$\cos \eta + 0,2117 + 0,2559$$

formule ne sçauroit être d'usage que pour le tems pré-
ieu ou ces expériences ont été faites, c'est à dire, tant
magnétique demeure la même.

pport à l'inclinaison magnétique que nous avons nom-
ouverons

$$+ \frac{F}{E} \text{ tang } \gamma = 3,1007 + 0,82727. \text{ tang } \gamma.$$

de gravité de l'éguille tombe très exactement au des-
eu dans la ligne A.O, comme l'assure l'Artiste, de
, l'inclinaison magnétique à Berlin, au mois d'Août
755, sera $= 72^\circ, 7'$.

$$\text{nous aurons aussi } m = \frac{Ag}{Md} = \frac{F}{\cos \gamma} = 0,2117, \text{ \&}$$

$$= 0,83333 = \frac{1}{3} \text{ à très peu de choses près. De ces}$$

ier est constant, & dépend seulement de la qualité de
econd est proportionnel à la force magnétique absoluë.

A pré-

A présent, pour rechercher si l'angle γ est effectivement 0, ou non ? j'ai donné à l'éguille B, en la frottant, une force magnétique contraire, & j'ai fait l'Expérience suivante.

EXPÉRIENCE VII.

Les pôles de l'éguille B étant changés, j'ai observé les inclinaisons suivantes

étant posés	l'inclinaison de l'éguille	de là par la théorie
$\omega = 0 : \eta = 0^\circ$	$\theta = -42^\circ, 10'$	$\text{tang } 42^\circ, 10' = \frac{-G}{1+F+E}$
$\omega = 0 : \eta = 90^\circ$	$\theta = 180^\circ - 67^\circ, 0'$	$\text{tang } 67^\circ, 0' = \frac{-1-G}{F+E}$
$\omega = 0 : \eta = 180^\circ$	$\theta = 180^\circ + 38^\circ, 30'$	$\text{tang } 38^\circ, 30' = \frac{G}{-1+F+E}$
$\omega = 0 : \eta = 270^\circ$	$\theta = 180^\circ + 88^\circ, 10'$	$\text{tang } 88^\circ, 10' = \frac{-1+G}{F+E}$
$\omega = 180 : \eta = 0^\circ$	$\theta = -29^\circ, 50'$	$\text{tang } 29^\circ, 50' = \frac{-G}{1+F-E}$
$\omega = 180 : \eta = 90^\circ$	$\theta = 16^\circ, 15'$	$\text{tang } 16^\circ, 15' = \frac{1+G}{F-E}$
$\omega = 180 : \eta = 180^\circ$	$\theta = 180^\circ + 58^\circ, 20'$	$\text{tang } 58^\circ, 20' = \frac{G}{-1+F-E}$
$\omega = 180 : \eta = 270^\circ$	$\theta = -75^\circ, 40'$	$\text{tang } 75^\circ, 40' = \frac{1-G}{F-E}$
$\omega = +90 : \eta = 0^\circ$	$\theta = -35^\circ, 0'$	$\text{tang } 35^\circ = \frac{-G}{1+F}$
$\omega = +90 : \eta = 90^\circ$	$\theta = +32^\circ, 40'$	$\text{tang } 32^\circ, 40' = \frac{1+G}{F}$
$\omega = +90 : \eta = 180^\circ$	$\theta = 180^\circ + 46^\circ, 50'$	$\text{tang } 46^\circ, 50' = \frac{G}{-1+F}$
$\omega = +90 : \eta = 270^\circ$	$\theta = -83^\circ, 30'$	$\text{tang } 83^\circ, 30' = \frac{1-G}{F}$

CON-



C O N C L U S I O N S .

I. Le calcul ayant été fait de la même manière que dans l'Expérience VI. on trouvera

$$G = -0,8506, \quad E + F = -0,0628, \quad \& \quad E - F = -0,4735.$$

D'où viendront les nombres

$$E = -0,2681 : F = 0,2053, \quad \& \quad G = -0,8506.$$

II. On infère de là pour l'inclinaison magnétique

$$\text{tang } \alpha = 3,17269 - 0,76576 . \text{tang } \gamma.$$

Si donc l'angle γ étoit effectivement $= 0$, nous aurions $\alpha = 72^{\circ}, 30'$.

Or nous trouvons par l'Expérience VI. $\alpha = 72^{\circ}, 7'$.

III. Mais, si nous comparons l'équation trouvée pour l'inclinaison magnétique,

$$\text{tang } \alpha = 3,17269 - 0,76576 . \text{tang } \gamma$$

avec celle qui a été tirée par l'Expérience précédente

$$\text{tang } \alpha = 3,10071 + 0,82727 . \text{tang } \gamma,$$

nous trouverons $\text{tang } \gamma = \frac{0,07199}{1,59303}$, & de là l'angle $\gamma = 2^{\circ}, 35'$.

IV. L'angle $\gamma = 2^{\circ}, 35'$ étant donc trouvé, nous concluons qu'au mois d'Août 1755, l'inclinaison magnétique a été à Berlin $72^{\circ}, 19', 29''$.

V. Mais, comme dans l'Expérience VI. nous avons trouvé pour F une valeur un peu différente de celle qui a été trouvée à présent, ce qui vient des erreurs commises dans les Observations, posons qu'on ait trouvé tant dans l'Expérience VI. que dans la VII. $F = 0,2117$, laquelle valeur l'Expérience VI. nous fournit pour F, & nous aurons ces deux équations pour l'inclinaison magnétique

$$\text{tang } \alpha = 3,10070 + 0,82727 . \text{tang } \gamma \quad \&$$

$$\text{tang } \alpha = 3,17269 - 0,78263 . \text{tang } \gamma,$$

des-

desquelles on tire $\gamma = 2^{\circ}, 33'$, d'où $\tan \alpha = 3,13754$, & $\alpha = 72^{\circ}, 19', 18''$.

VI. Que si nous supposons que F ait constamment retenu la valeur 0,2053, c'est à dire, celle que l'Expérience précédente lui assigne, nous trouverons ces deux valeurs pour la tangente de l'inclinaison magnétique

$3,17269 - 0,76576 \tan \gamma$ & $3,10070 + 0,80226 \tan \gamma$,
& de là $\gamma = 2^{\circ}, 37'$ & $\tan \alpha = 3,13753$; d'où $\alpha = 72^{\circ}, 19', 18''$.

VII. Nous concluons donc pour la constitution de l'éguille B que F sera $= 0,2085$, & $\gamma = 2^{\circ}, 35'$; & de là $n = \frac{Ag}{Md} = 0,20871$. D'où il paroît que le centre de gravité de l'éguille B est encore moins éloigné de l'axe du mouvement, que celui de l'éguille A.

VIII. Or la force magnétique de l'éguille B, dans la VI. Expérience, a été si grande, que n étoit $= \frac{Pk}{Md} = 0,84270$; mais, en changeant les poles de l'éguille B, on trouve $n = \frac{Pk}{Md} = 0,88288$. Ainsi le moment absolu de la force magnétique de l'Expérience VII. est à celui de la VI. comme 88288 à 84270, ou à peu près comme 109 à 104.

IX. L'inclinaison magnétique étoit à Berlin, au mois d'Août 1755, $72^{\circ}, 19'$. Mais, comme nous l'avons trouvée au mois de Juillet de la même année $71^{\circ}, 45'$, elle pourroit sembler avoir varié dans l'espace d'un mois, & être devenuë plus grande de 24 minutes, si cette différence ne devoit être attribuée aux erreurs des Observations.

Mais, pour m'assurer davantage si cette variation ne dépendoit pas de la différente nature des deux éguilles, j'ai fait en un même jour les Expériences suivantes avec les trois éguilles à la fois.

EXPÉRIENCE VIII.

Elle est du 8 de Septembre.

En posant les angles j'ai observé les inclinaisons suivantes

		Eguille A	Eguille B
$\omega = 0^\circ : \eta = 0^\circ$	$\theta = 35^\circ, 45'$	$\theta = 27^\circ, 50'$	
$\omega = 0 : \eta = 90$	$\theta = 73, 40$	$\theta = 75, 15$	
$\omega = 0 : \eta = 270$	$\theta = 16, 30$	$\theta = 23, 15$	
$\omega = 180 : \eta = 90$	$\theta = 180^\circ - 86^\circ, 5'$	$\theta = 180^\circ - 88^\circ, 5'$	
$\omega = 180 : \eta = 270$	$\theta = 180 - 58, 55$	$\theta = 180 - 75, 55$	
		Eguille C	
$\omega = 0^\circ : \eta = 90^\circ$	$\theta = 180^\circ + 73^\circ, 30'$		
$\omega = 0 : \eta = 180$	$\theta = -75^\circ, 0'$		
$\omega = 0 : \eta = 270$	$\theta = 180^\circ + 16^\circ, 30'$		
$\omega = 180 : \eta = 90$	$\theta = -86, 15$		
$\omega = 180 : \eta = 270$	$\theta = -56, 40$		

Calcul pour l'Eguille A.

Ces cinq inclinaisons observées nous donnerons les cinq équations suivantes,

I. $\frac{G}{1+F+E} = \text{tang } 35^\circ, 45'$

IV. $\frac{G+I}{F-E} = -\text{tang } 86^\circ, 5'$

II. $\frac{G+I}{F+E} = \text{tang } 73^\circ, 40'$

V. $\frac{G-I}{F-E} = -\text{tang } 58^\circ, 55'$

III. $\frac{G-I}{F+E} = \text{tang } 16^\circ, 30'$

Entre

Entre lesquelles si l'on fait choix de II. III. & IV. suivant les préceptes donnés §. LVIII. nous trouverons.

$$E = 0,39588 : F = 0,24593 \text{ \& } G = 1,19011$$

$$\text{d'où } \tan \alpha = 3,00624 + 0,62122 \cdot \tan \gamma$$

Par conséquent, si γ étoit $= 45'$, α seroit $= 71^\circ, 39'$.

Appellons présentement au secours la première équation

$$\frac{G}{1 + F + E} = \tan 35^\circ, 45'$$

& elle nous fournira ces valeurs corrigées

$$E = 0,39588; F = 0,25161 \text{ \& } G = 1,18602$$

$$\text{\& de la } \tan \alpha = 2,99591 + 0,63557 \cdot \tan \gamma$$

$$\text{d'où en posant } \gamma = 45', \text{ on aura } \alpha = 71^\circ, 35'.$$

Mais si, au lieu de la première équation nous nous servons de la cinquième, nous aurons

$$E = 0,39642 : F = 0,25428 \text{ \& } G = 1,22046$$

Prenons donc les valeurs moyennes entre les précédentes & celles qui ont déjà été trouvées, & nous aurons

$$E = 0,39615 : F = 0,25294 \text{ \& } G = 1,20324$$

d'où nous trouverons pour l'inclinaison magnétique

$$\tan \alpha = 3,03731 + 0,63702 \cdot \tan \gamma$$

$$\text{\& de là, à cause de } \gamma = 45', \text{ on aura } \alpha = 71^\circ, 49'.$$

Calcul pour l'éguille B.

L'Expérience fournira les cinq équations suivantes pour l'éguille B

$$\text{I. } \frac{G}{1 + F + E} = \tan 27^\circ, 50' \quad \text{IV. } \frac{G + 1}{F - E} = \tan 88^\circ, 54'$$

$$\text{II. } \frac{G + 1}{F + E} = \tan 75^\circ, 15' \quad \text{V. } \frac{G - 1}{F - E} = \tan 74^\circ, 5'$$

$$\text{III. } \frac{G - 1}{F + E} = \tan 23^\circ, 15'$$

B b 2

dont

dont les II. III. & IV. prises suivant les règles du §. LVIII. donneront ces déterminations :

$$E = 0,26659 : F = 0,20646 ; \& G = 0,79676$$

$$\text{d'où } \operatorname{tang} \alpha = 2,9887 + 0,7744 \cdot \operatorname{tang} \gamma$$

& de là, si $\gamma = 2^{\circ}, 35'$, on aura $\alpha = 71^{\circ}, 42'$

A' présent que ces valeurs trouvées soyent corrigées de nouveau par la première équation, & elles seront.

$$E = 0,27559 : F = 0,21546 ; G = 0,78725$$

Par conséquent $\operatorname{tang} \alpha = 2,8566 + 0,7818 \operatorname{tang} \gamma$

d'où, à cause de $\gamma = 2^{\circ}, 35'$, on aura $\alpha = 70^{\circ} 55'$.

Si finalement on met en œuvre la cinquième équation, nous aurons les valeurs corrigées suivantes des lettres E, F. & G

$$E = 0,27174 ; F = 0,21199, \& G = 0,7903,$$

d'où l'on conclut

$$\operatorname{tang} \alpha = 2,9434 + 0,78012 \cdot \operatorname{tang} \gamma,$$

& de là, en posant $\gamma = 2^{\circ}, 35'$, nous tirerons l'inclinaison magnétique $\alpha = 71^{\circ}, 26'$.

Calcul pour l'Eguille C.

Nous aurons de nouveau cinq équations

$$\text{I. } \frac{I+G}{F+E} = \operatorname{tang} 73^{\circ}, 30' \quad \text{IV. } \frac{I+G}{F-E} = -\operatorname{tang} 86^{\circ}, 15'$$

$$\text{II. } \frac{G}{-I+F+E} = -\operatorname{tang} 75^{\circ} \quad \text{V. } \frac{-I+G}{F-E} = -\operatorname{tang} 56^{\circ}, 40'$$

$$\text{III. } \frac{-I+G}{F+E} = \operatorname{tang} 18^{\circ}, 30'$$

dont les I. III. & IV. prises suivant le §. LVIII. donneront

$$E = 0,40155 : F = 0,25605, \& G = 1,22003$$

d'où $\operatorname{tang} \alpha = 3,0382 + 0,63764 \cdot \operatorname{tang} \gamma$

& de là, si $\gamma = 0$, α seroit $= 71^{\circ}, 46'$

Em-

Employons à présent la seconde équation, & les valeurs trouvées pour E, F, & G, étant corrigées par elle, deviendront

$$E = 0,40542 : F = 0,25992 \text{ \& } G = 1,24894$$

& de là $\text{rang } \alpha = 3,08061 + 0,64111 \cdot \text{tang } \gamma$

donc, si l'on pose $\gamma = 0$, α sera $= 72^\circ, 1'$.

En faisant enfin usage de la cinquième équation, nous trouverons les valeurs suivantes corrigées

$$E = 0,40372 : G = 1,23481 \text{ \& } F = 0,25829$$

d'où $\text{rang } \alpha = 3,05859 + 0,63980 \cdot \text{tang } \gamma$

& par conséquent dans le cas où $\gamma = 0$, α feroit $71^\circ, 53'$.

EXPÉRIENCE IX.

Les poles des trois éguilles A, B, C, étant changés, j'ai observé le 10 de Septembre leurs inclinaisons par cinq positions différentes.

En prenant	Inclinaison de l'Eguille A	Inclinaison de l'Eguille B
$\omega = 0^\circ : \eta = 0^\circ$	$\theta = -55^\circ, 15'$	$\theta = -41^\circ$
$\omega = 0 : \eta = 90$	$\theta = 180^\circ + 61^\circ, 10'$	$\theta = 180^\circ - 69^\circ, 50'$
$\omega = 0 : \eta = 270$	$\theta = 180 + 86, 35$	$\theta = 180 + 88, 5$
$\omega = 180 : \eta = 90$	$\theta = -20^\circ$	$\theta = 18^\circ, 55'$
$\omega = 180 : \eta = 270$	$\theta = 71^\circ, 50'$	$\theta = -75, 5$
Inclin. de l'Eguille C		
$\omega = 0 : \eta = 90$	$\theta = 67^\circ, 25'$	
$\omega = 0 : \eta = 180$	$\theta = 51, 10$	
$\omega = 0 : \eta = 270$	$\theta = 84, 55$	
$\omega = 180 : \eta = 90$	$\theta = 180 - 35^\circ$	
$\omega = 180 : \eta = 270$	$\theta = 180 - 73^\circ, 10'$	

Calcul pour l'équille A.

Par la Théorie nous aurons les cinq équations suivantes

$$I. \frac{G}{1+F+E} = -\tan 55^{\circ}, 15' \quad IV. \frac{1+G}{F-E} = -\tan 20^{\circ},$$

$$II. \frac{1+G}{F+E} = \tan 61^{\circ}, 10' \quad V. \frac{-1+G}{F-E} = -\tan 71^{\circ}, 50'$$

$$III. \frac{-1+G}{F+E} = \tan 86^{\circ}, 35'$$

dont les II. III. & IV. donneront

$$E = -0,40117; F = 0,26724; G = -1,24328$$

d'où $\tan \alpha = 3,09912 = 0,666115 \cdot \tan \gamma$

& de là à cause de $\gamma = 45'$, on aura $\alpha = 72^{\circ}, 4'$

Mais ces valeurs étant corrigées par la I. équation, deviennent

$$E = -0,40206; F = 0,26635 \text{ \& } G = -1,24585$$

& par conséquent $\tan \alpha = 3,09866 = 0,66216 \cdot \tan \gamma$

d'où, si $\gamma = 45'$, α seroit $= 72^{\circ}, 4'$

Qu'on prenne à présent la cinquième équation, afin de trouver des valeurs plus exactes pour E, F, & G; ce qui étant fait nous obtiendrons

$$E = -0,41626; F = 0,27939, \text{ \& } G = -1,25135$$

d'où $\tan \alpha = 3,00617 = 0,67119 \cdot \tan \gamma$

de là, à cause de $\gamma = 45'$, α fera $= 71^{\circ}, 33'$.

Calcul pour l'équille B.

Les inclinaisons observées nous fournissent ces équations

$$I. \frac{G}{1+F+E} = \tan 41^{\circ} \quad IV. \frac{1+G}{F-E} = \tan 18^{\circ}, 55'$$

$$II. \frac{1+G}{F+E} = -\tan 69^{\circ}, 50' \quad V. \frac{-1+G}{F-E} = -\tan 75^{\circ}, 5'$$

$$III. \frac{-1+G}{F+E} = \tan 88^{\circ}, 5'$$

Dont

Dont les II. III. & IV. donneront

$E = -0,27434$; $F = 0,21300$; & $G = -0,83298$
& l'inclinaison magnétique se trouvera par cette équation

$$\text{tang } \alpha = 3,03623 - 0,77642 \cdot \text{tang } \gamma$$

de là, à cause $\gamma = 2^\circ, 35'$, elle sera $\alpha = 71^\circ, 34'$.

Mais ces valeurs étant corrigées par l'équation I. $\frac{G}{1+F+E} = -\text{tang } 41^\circ$

on aura $E = -0,26945$; $F = 0,21789$, & $G = -0,82447$

d'où $\text{tang } \alpha = 3,05982 - 0,80864 \cdot \text{tang } \gamma$

& par conséquent à cause de $\gamma = 2^\circ, 35'$, α sera $= 71^\circ, 42'$.

Si l'on se sert enfin de la cinquième équation on aura

$E = -0,26945$; $F = 0,21663$, & $G = -0,82687$

d'où $\text{tang } \alpha = 3,06873 - 0,80397 \cdot \text{tang } \gamma$

& par conséquent l'inclinaison magnétique sera $\alpha = 71^\circ, 45'$.

Calcul pour l'Eguille C.

Nous aurons de nouveau ces cinq équations

$$\text{I. } \frac{1+G}{F+E} = \text{tang } 67^\circ, 25'$$

$$\text{IV. } \frac{1+G}{F-E} = -\text{tang } 35^\circ$$

$$\text{II. } \frac{G}{-1+F+E} = \text{tang } 51^\circ, 10'$$

$$\text{V. } \frac{-1+G}{F-E} = -\text{tang } 73^\circ, 10'$$

$$\text{III. } \frac{-1+G}{F+E} = \text{tang } 84^\circ, 55'$$

Desquelles les I. III. IV. donnent

$E = -0,5017$; $F = 0,27539$, & $G = -1,5441$

d'où $\text{tang } \alpha = 3,07778 - 0,54891 \cdot \text{tang } \gamma$

Si nous posons à présent que l'angle γ évanouisse, α seroit $= 72^\circ$.

En corrigeant ces nombres par la II. équation, on aura

$E = -0,50586$; $F = 0,27123$, & $G = 1,5337$

& de là $\text{tang } \alpha = 3,03886 - 0,53741 \cdot \text{tang } \gamma$
d'où, si $\gamma = 0$, α seroit $= 71^{\circ}, 47'$.

En nous servant de la cinquième équation, nous trouverons les valeurs corrigées suivantes

$E = -0,50681$; $F = 0,26701$, & $G = -1,5372$
d'où l'on tire $\text{tang } \alpha = 3,03309 - 0,52684 \cdot \text{tang } \gamma$
Donc, dans le cas $\gamma = 0$, l'inclinaison magnétique sera $\alpha = 71^{\circ}, 45'$.

CONCLUSIONS.

Ce qu'on vient de rapporter confirme assez évidemment la vérité de cette Théorie ; car dans les deux dernières Expériences, faites avec les trois éguilles en même tems, on ne trouve pas seulement la différence d'un demi-degré dans l'inclinaison magnétique ; différence si légère que personne ne doutera qu'elle ne provienne des erreurs des observations. Et, puis qu'outre cela, dans ces deux dernières Expériences, nous observons des inclinaisons correspondantes à des positions telles, qu'elles ne sont guères propres à conduire à des conclusions exactes, on a plutôt sujet de s'étonner que nous n'ayons pas rencontré une plus grande différence. En effet nous nous sommes servis d'inclinaisons qui alloient non seulement fort au delà du 50° degré, mais dans lesquelles aussi le mouvement oscillatoire de l'éguille étoit si lent, que le plus petit grain de poussière auroit pu arrêter l'éguille, quoiqu'elle fut pourtant éloignée de la vraie situation d'équilibre d'un angle assez grand ; de sorte que très souvent il auroit pu se glisser jusqu'à cinq degrés d'erreur, si dans ces cas je n'eusse répété plusieurs fois l'observation d'une semblable inclinaison de l'éguille, & pris ensuite les inclinaisons moyennes entre toutes celles qui avoient été observées. C'est à cette fréquente répétition qu'il faut attribuer la petite différence à laquelle l'inclinaison magnétique se trouve réduire.

II. Nous concluons encore que l'inclinaison magnétique a été la même au mois de Septembre qu'au mois de Juillet, ou du moins que ses variations ont été insensibles, de sorte que nous pouvons affirmer, qu'elle a été

a été d'environ $71^{\circ}, 45'$. Quant à ce que nous trouvons par les Expériences VI. & VII. que l'inclinaison magnétique avoit été au mois d'Août $\equiv 72^{\circ}, 19'$, il faut l'attribuer non seulement aux erreurs de ces observations, dans lesquelles le mouvement oscillatoire est si lent, mais aussi à la détermination des lettres x , y , & z , qui peuvent être prises si diversement, qu'il en résulte des erreurs, néanmoins assez petites.

III. A l'égard de l'éguille A, nous avons vu que l'angle γ avoit acquis une valeur négative, à cause du frottement fréquent des lames magnétiques, comme nous l'avons déjà remarqué dans l'Expérience V; & qu'il est $\equiv -1^{\circ}, 20'$ environ. Or le nombre F fera à fort peu près $\equiv 0,2688$, & par conséquent $m \equiv 0,2688$. De plus, pour l'éguille B, l'angle γ aura une valeur positive, & sera d'environ $2^{\circ}, 35'$ comme nous l'avons trouvé par les Expériences VII. & VIII. Car comme j'ai frotté l'éguille B rarement & doucement, elle n'a souffert aucun dommage. Or la valeur du nombre F sera $0,2135$, d'où $m \equiv 0,2137$. Enfin, pour l'éguille C, nous concluons que l'angle γ négatif sera d'environ $1^{\circ}, 15'$, & $F \equiv 0,2626$; d'où aussi $m \equiv 0,2626$.

IV. Pour finir ces recherches, nous apprenons aussi que, lorsqu'on voudra des Expériences qui puissent conduire à des conclusions encore un peu plus exactes, il faut éviter premièrement toutes les grandes inclinaisons qui approchent d'un angle droit, & ensuite aussi toutes celles qui sont jointes à un mouvement oscillatoire lent.



HISTOIRE
DU CHRYSOPRASE DE KOSEMITZ,
PAR M. LEHMANN.

Traduit du Latin.

Nec minus huic intra niveos viridesque lapillos

Est locus

Herat.

Depuis que la vanité des mortels, & le dur aiguillon de la nécessité, ont donné à certaines matieres un prix, qui leur obtient la prééminence sur toutes les autres, il n'y a presque rien dont on ait fait autant de cas que des Pierres précieuses, qui sont beaucoup plus chères que l'or même. Prix qui dépend néanmoins pour la plus grande partie du caprice de celui qui vend & de celui qui achete.

Stultitiam patiuntur opes.

Les Pierres précieuses nous fournissent un témoignage bien évident de la vérité de cette assertion. Quelles sommes n'emploient pas annuellement les personnes fort opulentes pour acquérir des bijoux ? Avec quels soins & quelle adresse ne les cherche & ne les découvre-t-on pas ? A quel prix ne les acquiert-on pas ? Et, s'il faut dire les choses comme elles sont, combien ne se mêle-t-il pas de fraudes & d'importunes dans ce trafic ? Cependant, comme il n'y a rien dans l'Univers de si vain & de si frivole, qui ne se trouve utile à quelque égard ; ce desir de posséder des Pierres précieuses, & le prix qu'on y a attaché, ont engagé, déjà dans les tems les plus reculés ; à faire des recherches exactes sur la nature de ces Pierres. Plusieurs Ecrits de personnages très célèbres font voir, combien l'Histoire Naturelle a profité de ces recherches, & a reçu d'accroissemens par cette voye, soit qu'on ait traité l'Histoire des Pierres précieuses en particulier, ou qu'on se soit

atta-

~~arrêter à la Minéralogie en général. Je serois une chose déjà faite, &~~
 je m'écarterois tout à fait de mon but, si j'entreprendois ici d'indiquer,
 de décrire, & d'examiner, tous les genres & toutes les especes de Pierres
 précieuses. De très illustres Ecrivains se sont déjà suffisamment ac-
 quittés de cette tâche : & tout le monde n'est pas d'ailleurs en état de
 la remplir. La plupart de ceux qui voudroient tourner leurs vues de
 ce côté là, sont epouvantés par le prix des Pierres précieuses ; & d'au-
 tres manquent d'occasions. Comme il est impossible de philosopher
 dans l'indigence, il y a bien peu d'Auteurs de l'Histoire Minéralogique,
 qui ayent été au delà de la description des Pierres précieuses, & nous
 en ayent donné une histoire bien circonstanciée. Ainsi, je ne scau-
 rois assez m'étonner de ce que l'illustre Baron *de Swieten* m'écrivoit l'an-
 née passée, au sujet de la collection de Curiosités naturelles de S. M.
 Impériale : „ Vous ne serez pas surpris, (ce sont ses expressions,) si
 „ vous pensez qu'on a travaillé pendant deux cens ans à former cette
 „ grande collection, jusqu'à ce qu'enfin la possession en est parvenue
 „ à l'Empereur. L'abondance des choses, & l'ordre admirable qui y
 „ régnent, font voir comment par des degrés successifs la Nature pro-
 „ cede dans la formation des pierres & des métaux, depuis la terre la
 „ plus vile jusqu'à ce qu'il y a de plus précieux ; & je ne crois pas
 „ qu'il existe nulle part ailleurs un semblable trésor. „

Cependant il faut chercher quelque voye, par laquelle nous puis-
 sions aussi arriver à une connoissance plus exacte des Pierres précieuses.
 Dans les grandes entreprises il suffit souvent d'avoir voulu les tenter, &
 si ces tentatives ne répondent pas toujours à l'attente de ceux qui les
 forment, elles sont rarement tout à fait infructueuses. Je vais donc
 donner en peu de mots un échantillon d'Histoire Naturelle, concernant
 la génération du *Chrysoprase* de *Kosemitz*, dans l'espérance que d'au-
 tres qui s'intéressent à l'Histoire Naturelle, déterminés par mon exem-
 ple, quelque peu considérable qu'il soit, viendront au secours dans une
 semblable entreprise. Je devois cet essai à notre illustre Académie, &
 à la commission dont j'ai été chargé par ordre du Roi, notre auguste



Protecteur, de faire un voyage destiné à de semblables recherches dans presque toute la Silésie.

Dans le Duché de *Monsterberg* dans la haute Silésie, pas loin de la Ville de *Nimtsch*, est situé le Village de *Kosemitz*, appartenant à un Gentilhomme, nommé *de Goldbach*. Le territoire en est pour la plupart uni, allant peu en pente, avec quelques montagnes, ou plutôt des collines ; en sorte qu'au premier coup d'oeil il seroit tout naturel de le regarder comme un territoire qui contient des veines métalliques horizontales, (en Allemand *Flötze*.) Les campagnes y sont très fertiles, les bois rares, les prairies réjouissent la vue par la diversité des fleurs dont elles sont émaillées ; & pour tout dire en deux mots, cette contrée a l'air des Champs Elysées. On y trouve quantité de Pierres précieuses, dont les unes sont éparées, & les autres cachées dans la terre, d'où il faut les tirer. Telles sont les *Sardes*, ou *Carnioles*, les *Sardoniques*, les *Chalcédoines*, les *Opales*, mais surtout les *Chrysoprases*. Il y a quelques années que le possesseur susnommé de cette Terre employa des soins particuliers pour tirer ces pierres précieuses de leurs Mines ; & cela lui réussit. Il s'attacha principalement à la recherche des *Chrysoprases*. Mais, avant que de m'engager plus avant dans l'Histoire de cette Pierre, il faut que j'indique en peu de mots quels sont ses caractères, & ce qu'en ont dit divers Auteurs. Il sera plus aisé après cela de traiter mon sujet, & d'appuyer solidement ce que j'aurai à dire.

Le *Chrysoprase*, qu'on appelle aussi *Prasus*, *Chrysopras*, & *Chrysoptron*, est une Pierre précieuse, transparente, verte, dont la dureté approche de celle de l'Émeraude, d'une figure irrégulière. On le divise en Oriental & en Occidental. À l'égard de la dureté, ces deux espèces ne diffèrent pas ; mais la première jette un éclat plus vif. Son nom vient du mot Grec *πράσος*, *porreau*, parce qu'elle est d'un verd de porreau. Comme les Auteurs sont tombés dans diverses erreurs à l'égard de plusieurs Pierres, tant communes que précieuses, il y en a aussi qui concernent le *Chrysoprase*. Voyons ce qu'on en a écrit.

rit. *Pline*, ce Père de l'Histoire Naturelle, au XXXVII. Livre de
 sienne, Chap. 5. parlant des Emeraudes, & d'autres Pierres précieu-
 qui réfléchissent une couleur verte, ajoute : „ Les plus estimées,
 (d'entre les *Bérils*,) sont ceux qui ont la couleur d'un beau verd
 de mer ; après lesquels viennent les *Chrysobérils*, qui sont un peu
 plus pâles, mais dont l'éclat tient de la couleur d'or. L'espece la
 plus proche de celle-ci est encore plus pâle ; quelques uns la regar-
 dent comme constituant un genre propre, & on la nomme *Chryso-
 prase*. „ Et au Chap. 8. du même Livre, il dit de la *Topaze* : „ On
 en fait deux especes, la *Prasôide*, & le *Chrysoptere*, semblable au
Chrysoprase. „ Il ajoute un peu plus bas : „ On préfère à celles-ci
 le *Chrysoprase*, dont la couleur à l'air du jus de porreau, mais elle
 s'écarte un peu de la *topaze* pour tirer vers l'or : elle est d'une telle
 grandeur qu'on en fait des gondoles à boire, & des cylindres, avec
 beaucoup de vitesse. „ *Agricola*, cet insigne plagiaire, qui a tant
 lé *Pline*, surtout dans ce qui regarde l'histoire des Pierres commu-
 & précieuses, dit au Chap. 15. du Livre VI. de son *Traité de la
 ture des fossiles* : „ Le *Prasius*, que *Theophrastes* appelle *Prasitis*,
 a une couleur verte, moins foncée que celle du béril, qui imite le
 verd de mer pur ; car il ressemble au jus de porreau, d'où il a tiré
 son nom ; il est de la couleur du porreau : il paroît que ç'a été la
 même pierre que le *Prasius*, qui a bien quelque transparence, mais
 peu d'éclat ; c'est pourquoi on le compte parmi les pierres commu-
 nes. „ Et au Chap. 16. „ Le *Prasius*, dit-il, soit qu'il ait seule-
 ment sa véritable couleur, par laquelle il ressemble au jus de porreau,
 ou qu'il ait aussi des taches couleur de sang, & quelquefois des rayes
 blanches, diffère de toutes les autres pierres par ces marques qui
 lui sont propres ; mais un éclat tirant sur l'or distingue la *Topaze* de
 la *Callaïde*, qui est d'un verd plus pâle. „ Je passe sous silence
 quelques autres passages de cet Auteur. *Wallerius* compte le *Chryso-
 ase* parmi les *Chrysolithes*, & donne à la *Topaze* le nom de *Chryso-
 he*, affirmant dans sa *Minéralogie*, comme l'avoit fait *Agricola*, que
Chonaspis, le *Chrysobéril*, & le *Chrysoprase*, ont une seule & même



origine. *M. Wallersdorff*, dans son *Système minéral*, avance que l'*Emeraude* & le *Prasiur* sont la même chose. Plusieurs, entre lesquels se trouve *Cardan*, dans son *Livre de la subtilité*, ont entièrement omis cette pierre, ou parce que peut-être ils ne la connoissoient point du tout, ou faute d'avoir quelque chose de certain à en dire. Les témoignages qu'on vient de citer font voir, que les Auteurs anciens & modernes ont confondu arbitrairement les *Chrysoprases*, les *Chrysobérils*, les *Chonspis*, les *Topases*, les *Emeraudes*, les *Chrysolithes*, de sorte que nous ne pouvons nous-mêmes nous assurer, si notre pierre est la même dont les Anciens ont fait mention dans leurs Ecrivains, ou non. *Plin*, par exemple, dans l'endroit cité, a donné le nom de *Chrysoprase* à l'espèce la plus pâle des *Chrysobérils*, tandis qu'aujourd'hui plus ces pierres sont vertes, & plus elles méritent le nom de *Chrysoprases*. Il paroît même avoir été dans l'incertitude, puisqu'il range également la pierre en question parmi les *Topases* & parmi les *Bérils*. *Remarque de la Ruë de l'Isle*, au Livre second de son *Traité des Pierres précieuses*, décrit une espèce de *Chrysoprase*, que nous mettrons dans la suite de ce Mémoire au rang des *Chrysobérils*, mais c'est à tort qu'il lui donne le nom de *Chrysolithe*, lorsqu'il s'exprime ainsi : „ Je trouve aussi que „ les *Chrysolithes* naissent en Allemagne, savoir dans les côtes de „ de la Misnie, & les lieux d'alentour ; cependant leur éclat est d'un „ blanc languissant, & elles sont plus fragiles que les autres. Ce sont „ les Indes qui produisent les plus exquises d'entre les pierres de cette „ espèce, qui tirent au bleu, mais dont quelques unes sont d'un verd „ de mer si éclatant, que lorsqu'on en approche de l'or, elles le font „ blanchir, & le rendent semblable à l'argent. „ *Pierre Albinus*, dans sa *Chronique métallique de Misnie*, a fort bien remarqué sur ces paroles, que la *Ruë* a confondu les *Chrysolithes* & les *Chrysobérils*. La *Lexicon métallique de Zeisig*, qui s'est caché sous le nom de *Minérophile*, porte au mot *Chrysoprase* ; „ que c'est une pierre à demi transparente, verte, marquée de diverses taches, que plusieurs prennent „ pour la matrice de l'*Emeraude*, & appellent *Smagadoprasiur*. „ *Boëtius de Boot* estime aussi que le *Prasiur* est la matrice de l'*Emeraude* „

Et il compte parmi les vrais *Chrysopraser* les plus pâles d'entre les *Emeraudes*, & qui tirent au jaune, n'appellant véritablement *Emeraudes* que celles qui sont parfaitement vertes. Quant à ce qu'il dit, page 203. du *Smaragdoprasus*, j'ai remarqué que ce n'étoit pas une espece particulière, mais je suis persuadé qu'on doit la regarder comme un *Chrysoprase* moins net. Toutes ces citations font abondamment connoître, quelles ont été les diverses opinions des différens Auteurs au sujet du *Chrysoprase*. On ne sauroit mieux se tirer des controverses qui en résultent, qu'en mettant tous les préjugés à l'écart, pour s'attacher à l'examen même du sujet dont il s'agit.

Mais la seule inspection ne suffit pas; il faudra entrer dans des discussions plus approfondies. Le tems ne me permet pas de soumettre ces pierres à un examen chymique, qui d'ailleurs s'écarteroit du but d'un historiographe. Il faudra donc présupposer les signes & les caractères, par lesquels cette pierre peut être reconnue, & distinguée des autres pierres qui ont une couleur verte. Les premiers caractères doivent être pris de la couleur; les seconds de la dureté; les troisièmes de l'histoire de la génération de ces pierres. Quant à la couleur, nous la trouvons toujours plus ou moins verte. Ces pierres diffèrent de l'*Emeraude*, en ce qu'elles ont une couleur moins foncée, & jettent une lumière plus trouble. Je dis donc, qu'il y en a de quatre especes, relativement à la couleur. La premiere c'est celle des *Prases*, dont *Plin*e dit dans l'endroit cité, Chap. 8. „ Le *Prase* est au rang des moindres pierres; l'une de ses especes est tachetée de sang. „ On diroit qu'il s'agit du *Jaspe*, s'il n'étoit transparent; car d'ailleurs il est assez verd. Le second ordre est d'un verd un peu plus clair; & il se distingue par des rayes, ou petites veines blanches. Au troisième rang sont les *Chrysobérils*, qui ressemblent au béril par rapport à leurs diverses couleurs, qu'ils répandent surtout lorsqu'on les tient penchés vis à vis du Soleil, à moins qu'elles n'aient de la verdure, qu'elles font alors paroître sans qu'il soit besoin de les pencher; leur éclat tirant au reste, suivant *Plin*e, à la couleur d'or. Les vrais *Chrysoprases* constituent la quatrième espece; ils

font

font transparens, purs, couleur de jus de porreau, tantôt entièrement verts, tantôt d'un verd tirant sur le jaune. J'ai trouvé toutes ces espèces de *Chrysoprases*, distinguées par leurs couleurs, dans le territoire de *Kosmitz*. Elle diffèrent de l'Émeraude, en ce que celle-ci est plus verte & plus transparent. Elles diffèrent de la *Turquoise*, qui flatte les yeux par un verd plus azuré, est plus molle, & doit son origine au Règne animal. On peut consulter là dessus le célèbre M. de Réaumur, dans les *Mémoires de l'Académie des Sciences de Paris*, Année 1715. pag. 230. M. Mortimer, dans les *Transactions Philosophiques*, N°. 482. Art. 17. & d'autres. Nos pierres diffèrent encore des pierres vertes des Amazones, celles-ci étant un peu plus dures, plus vertes, & d'une moindre grosseur. En effet leur dureté empêche de les confondre avec les *Selenites* verts, nommés en Allemand, *Fluß-Spath*, *Smaragdmatter*, aussi bien qu'avec les verres teints. A l'égard de la dureté, j'ai déjà remarqué ci-dessus, que les *Chrysoprases* ont beaucoup de convenance avec les *Émeraudes*, les uns & les autres ne pouvant être brisés en morceaux que par une extrême violence, au moyen de l'enclume & du marteau. On les scie aussi, & on les polit avec beaucoup de travail, sur un disque de plomb, ou d'étain, destiné à polir les pierres précieuses. Un défaut qu'on leur reproche surtout, c'est qu'elles sont très difficiles à *brillanter*, à cause de leur densité & de la tenacité de leurs parties, de sorte qu'elles creusent & fendent le disque susdit, où l'on veut les polir. La première des espèces que nous avons indiquée, est la plus résistante & la plus dure de toutes; elle ne se laisse presque point travailler. Il n'est pas rare qu'après avoir poli à grand' peine une semblable pierre, lorsqu'on veut rendre sa figure polyédre par le bord, elle saute en éclats, ou bien il s'y fait des fentes, ou des trous, parce que les points rouges dont elle est tachée, se refusent entièrement à cette sorte de polissure. Celles que j'ai nommé *Chrysoberils*, forment la seconde classe; ils sont assez durs, mais plus tendres cependant & plus purs, puisqu'ils sont susceptibles de la polissure polyédre. Les meilleures sont les *Chrysoprases* proprement dits; ils sont purs, nets, sans aucun mélange de particules hétérogènes,

nes, recevant toutes les sortes de polissure qu'on veut leur donner, & propres à prendre toutes sortes de figures. Toutes ces especes dures ne souffrent l'outil destiné à les couper, ou à les polir, qu'après avoir été humectées, non d'esprit de vin que demandent les pierres plus molles qui s'en imbibent, mais d'eau commune. En les frappant contre l'acier & le fer, elles jettent des étincelles. Presque toutes les pierres précieuses, à l'exception de la *Topaze* & du *Diamant*, ont ceci de commun, que, plus elles approchent de la nature crySTALLINE, plus elles sont aisées à polir; au lieu que ce travail est beaucoup plus difficile dans les autres, où la Nature a mêlé plusieurs parties hétérogenes, tantôt terrestres, tantôt métalliques. Il s'agit à présent de passer à l'histoire de la génération de nos *Chrysopepres*. J'ai déjà fait, au commencement de ce Mémoire, l'éloge du territoire où elles se trouvent; & il n'est pas besoin d'y revenir ici. Le célèbre M. *Eller*, dans son *Essai sur origine & la génération des métaux*, inséré dans l'année 1753. de l'*Histoire de l'Académie*, avance, page 11. & prouve avec cette érudition & cette solidité qu'il met dans tous ses Ecrits, „ que les veines métalliques, ou mines, se trouvent seulement dans les endroits „ de notre Globe, où le terrain s'élève en une longue suite de montagnes. „ C'est ce dont nous avons remarqué la vérité au sujet du *Chrysopepre*. Les Minéralogistes moins solides prennent pour le lieu natal des métaux l'endroit seulement où ils découvrent les veines métalliques; & s'il est permis d'user de cette comparaison, ils ressemblent en cela aux pourceaux, qui mangent les glands qu'ils trouvent sous les chenes, sans se mettre en peine d'où ils viennent, ni s'il y a plusieurs arbres qui en portent, à moins que le hazard ne les conduise sous d'autres. Un vrai Physicien doit au contraire parcourir des pays entiers, pour bien observer leur situation, leurs frontieres, & les terres qui les environnent. De pareilles observations lui apprendront, qu'on ne rencontre jamais de veines métalliques, ni de minéraux rigoureusement ainsi nommés, que dans les endroits élevés d'une contrée, sçavoir les montagnes, les collines, les côtes, les promontoires; car il n'est pas toujours besoin de Monts *Bructeres*, *Carpathiens*,



thiens, & autres Montagnes gigantesques, pour la génération des minéraux, & des fossiles. C'est ce que prouve notre contrée de *Kosemitz*. En allant de *Breslau* vers *Kosemitz* & *Nimtsch*, une vaste plaine offre aux yeux l'aspect libre d'environ sept milles à la ronde ; mais quand on a passé *Nimtsch*, & les frontières de la Principauté de *Brieg*, tout le Duché de *Monsterberg*, vers *Quickendorff*, *Silberberg*, & *Reichenstein*, ne présente que des montagnes, des côteaues, des collines, & des vallées ; & les hauteurs insensiblement, & comme par degrés, s'élèvent vers le Ciel. Toutes ces montagnes sont abondamment remplies de métaux, de minéraux, & de fossiles. Près de *Kosemitz*, & de *Nimtsch*, on trouve des traces d'ardoise, des pierres de chaux, & des signes de veines horizontales, qui se plaisent ordinairement près des promontoires. *Silberberg*, à deux milles de *Kosemitz*, abonde en veines d'argent ; & il y a dans cet endroit des montagnes, dont le sommet est presque toujours caché dans les nuës. Deux milles plus loin, près de *Hausdorff*, dans le Comté de *Glatz*, on trouve des montagnes d'une moyenne hauteur, qui renferment une veine de cuivre très riche ; & dans les endroits qui s'abaissent vers la plaine, on trouve des *Lithantraces*. Les mines de cuivre ne parcourent en effet pour l'ordinaire que des montagnes d'une moyenne hauteur. Telle est la situation de *Kosemitz*, telle la patrie de notre *Chrysoprase*. Au premier coup d'oeil, en observant les mines d'où l'on tire cette pierre, je n'appercevois qu'un Chaos confus, dans le voisinage d'un Moulin à vent : & j'étois disposé à croire que c'étoit là la véritable situation du *Chrysoprase*. Tantôt je trouvois un caillou, tantôt une *Opale* ; ici de la terre verdâtre, là une pierre verte, assez approchante du *Chrysoprase*. Mais, en considérant les choses plus attentivement, je découvris que tous ces endroits, d'où les Ouvriers avoient jusqu'à présent tiré nos pierres, n'étoient autre chose que des mottes de terre, que des Mineurs ont tirées, il y a quelques siècles, de creux & de puits plus profonds, que nous nommons en Allemand *Halden*. En continuant des recherches plus exactes dans la contrée circonvoisine, je trouvai trois de ces trous, dits communément *Stollen*, au pied de la montagne,



ne, vers cet endroit qui va en montant, où j'avois apperçu les monceaux susdits. Il s'agissoit de visiter ces trous. Leurs entrées, (*Stollen Mundlöcher*,) étoient pour la plupart éboulées : mais un travail opiniâtre vient à bout de tout. Je me glisse dans la première, non sans danger, car il n'y avoit, ni poutres, ni planche, ni aucune sorte de soutien, que celui que la Nature fournissoit, sçavoir la dureté de la pierre. A l'entrée de ces creux on voyoit une veine de pierre cornuë, mêlée d'asbeste, presque horizontale, que nos Métallistes appellent *schwebend*. Le premier creux dans lequel je m'étois glissé, me parut aller vers la gauche jusqu'à six ou sept perches (*lachter*) de profondeur, autant que j'en pus juger sans mesure géométrique. Lorsque je fus arrivé au *non plus ultra*, ou à cette fin du creux que nos gens appellent *vor-gantz Ort*, je ne trouvai rien que la veine susdite de Pierre cornuë, toute remplie d'asbeste. Je voulois visiter un second creux. Celui-ci contenoit de l'eau qui m'alloit jusqu'aux genoux, de sorte que je ne pus arriver jusqu'au bout, car je craignois qu'il n'y eut quelque puits caché là dessous ; & si j'y étois tombé, qui est-ce qui feroit venu à mon secours, puisque je m'étois glissé en cachette dans ce creux ? Je remarquai pourtant, lorsque je me fus avancé environ jusqu'à quinze perches, qu'il y avoit dans le toit supérieur du creux, que nous appellons *die Förste*, la même veine de pierre cornuë, avec un peu de terre verdâtre plus molle, de l'un & l'autre côté : c'est ce qu'on nomme *Bestegnüs*. Le troisième creux, qui s'avançoit à droite, alloit à peine à quelques perches qu'il montrait déjà la même veine de pierre cornuë avec de l'asbeste. Pourvû de ces indices, je retournai aux mines de *Chrysoprase*, & j'observai que depuis quelques siècles il y existoit plusieurs puits, (*Schächte*,) & que tout le travail d'aujourd'hui avoit pour objet les monceaux, que nos Ancêtres ont tiré des entrailles de la terre, & jettés sur sa surface, (monceaux dits communément *Halden*.) Toutes ces choses étant murement considérées & pées, je compris que je perdrois mon tems & ma peine, à moins que je n'allasse dans quelque endroit où l'on n'eut point travaillé anciennement, pour y faire des recherches convenables à mes vues. J'appellai à mon secours l'éguille



magnétique, & recherchant le cours de la veine de pierre cornuë (*des Ganges Streichen*;) je trouvai qu'elle s'avançoit entre la Ville de *Franken-stein*, *Zuhendorf*, & *Kosemitz*, vers une forêt, & qu'à moins que quelque accident n'en interrompit le cours, (comme d'avoir été entrecoupée, & déclinée de sa route,) elle se monroit à découvert. Je passai de là à quelques essais, qui me réussirent autant que le permettoit le peu de tems dont je pouvois disposer, & par le moyen desquels j'arrivai à la fin que je m'étois proposée. Voici donc les différentes couches que j'observai dans cet endroit.

1. On trouve d'abord une terre très fertile, grasse, noirâtre, mêlée d'un peu de sable, de l'épaisseur d'un pied & demi.

2. Elle étoit suivie d'une couche de *Chalcédoines*, de *Sardes*, impurs à la vérité, & jaunâtres, n'étant pas encore à maturité, de *Bérils*, de *Hyacinthes*, & de cailloux, qui étoit d'un & demi à deux pieds.

3. Après cette couche venoit de l'argille d'une couleur gris-brun, épaisse d'un pouce, sous laquelle étoit.

4. De l'argille blanche, de quelques pouces d'épaisseur.

5. De la terre d'un jaune tirant sur le verd, composée de terre smectite, & de morceaux de talc.

6. Des Pierres d'un beau verd, un peu molles, mêlées avec de la terre verte. Ces pierres ne se laissent pas polir. On trouvoit parmi elles, quoique fort rarement, du *Chrysoprase* en morceaux plus grands, ou plus petits, tantôt plus pur, tantôt gâté par des taches, plus ou moins verd, sous lequel étoit

7. Du sable avec des piéces de talc, &c. & des fragmens de pierre cornuë, mêlée d'asbeste.

Voilà quelle est la situation de notre *Chrysoprase*. Il ne reste plus que peu de mots à ajoûter, sur les choses les plus remarquables que cette pierre renferme.

1. Les terres dont elle est environnée, méritent bien les observations & les recherches de la Chymie; j'ai remarqué qu'elles étoient toutes grasses, talqueuses, ou approchantes du smectite.

2. De pareilles couches s'abâtardissent quelquefois; ce qu'il faut attribuer aux diverses manieres hétérogenes qui s'y mêlent.

3. Il arrive aussi qu'elles se détruisent entièrement, & se confondent avec les autres.

4. Il n'est pas rare non plus qu'elles changent de place entr'elles.

5. Les Ouvriers qui cherchent le *Chrysoprase* regardent comme un augure favorable, lorsque dans la terre verte que nous avons indiquée pour la sixième couche, ils trouvent des pierres d'un beau verd; quoiqu'un peu molles, l'expérience leur ayant appris que le vrai *Chrysoprase* n'en est pas éloigné.

6. Plus cette pierre est profondément située dans les entrailles de la terre, & plus on la trouve pâle, quoiqu'elle ne dégénère pas entièrement de la couleur verte.

7. Il est digne de remarque que tous les *Chrysoprases* sont attachés & renfermés dans une matrice d'*asbeste*.

8. Le *Chrysoprase* se trouve ici en morceaux, & séparément, comme ayant été séparé de quelque masse entière. Qui sçait si peut-être il n'y a point dans le voisinage de *Kosmitz*, quelque veine entière de *Chrysoprase*; d'où ces morceaux ont été détachés par quelque accident violent?

9. Il y a entre les *Chrysoprases* mêmes des différences très considérables; les plus purs sont compacts & durs; d'autres ont des trous, & sont comme rongés, ou spongieux: quelques uns sont mêlés de petites miettes ferrugineuses. Il y en a même plusieurs qui contiennent à la fois du *Chrysoprase*, de cette terre verte qui a été décrite ci-dessus, de l'*Opale*, & de la *Chalcedoine*. Cette espèce déplaît fort aux Ouvriers qui mettent ces pierres en œuvre; mais elles ne peuvent qu'être fort agréables à un Physicien curieux. Que dirai-je de la variété de l'*Asbeste*, qui sert, comme je l'ai déjà rapporté, de matrice au *Chrysoprase*? Tantôt il est mûr, de façon qu'on peut en préparer des méches; & tantôt n'étant pas à maturité, il approche de la nature de la pierre nephritique.

Pour ce qui regarde la génération de cette pierre, je ne suis pas en état d'affirmer, si la Nature la produit verte dès son origine, ou non? Cependant, pour ne pas passer entièrement cette question sous silence, j'exposerai mon opinion à cet égard. Le vrai *Chrysoprase* me paroît être une terre durcie par la longueur du tems. C'est ce que



montrent & déposent ces morceaux qui sont composés d'une terre verte molle, d'une pierre verte, & du *Chrysoprase* même, qui ne permettent point de douter que cette terre ne se soit durcie par degrés. Je n'oserois pourtant affirmer également la même chose des *Chrysobérils*, qui paroissent être une masse composée par la rétinion du *Béril* avec une terre verte. Comme toutes les Pierres précieuses, & tous les *fluors*, doivent leur couleur aux métaux & aux demi-métaux, notre *Chrysoprase* tient pareillement sa verdeur des parties de cuivre, ou de fer, qui s'y trouvent mêlées. Mais c'est ce qu'il faut laisser à l'examen Chymique. En attendant, ce que nous sçavons par l'expérience, c'est que les exhalaisons & les vapeurs les plus subtiles des métaux & des demi-métaux montent du sein le plus profond de la terre, & impriment souvent leurs traces sous terre, non seulement aux masses terrestres, mais aux pierres les plus dures; comme *Horace* lui-même l'a chanté, Ode XVI. Liv. III.

*Aurum per medios ire satellites,
Et perrumpere amat saxa potentius
Ictu fulmineo.*

Ce qu'il dit ici de l'or, est vrai des autres métaux; car la Nature à certains égards se ressemble toujours à elle-même, suivant le mot de *Pythagore*:

Τινῶσι δ'ἡ Θέμις ἐστὶ, φύσιν περὶ πάντος ὁμοίαν.

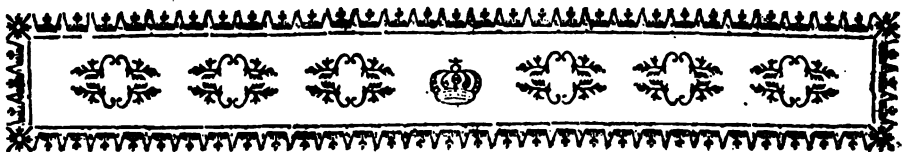
Si le prix excessif des Pierres précieuses ne mettoit pas des obstacles à leur examen, elles pourroient être l'objet de plusieurs Expériences, qui répandroient un jour considérable sur l'Histoire Naturelle. Cependant tout ce qui vient d'être exposé dans ce Mémoire, fait bien voir combien la diversité des opinions a été grande parmi les Auteurs au sujet de cette pierre; & nous avons même lieu de conjecturer que la plupart d'entreux n'ont jamais vû le vrai *Chrysoprase*: mais les Modernes, s'appuyant sur les Ecrits des Anciens, nous présentent les mêmes histoires, les mêmes descriptions, & les mêmes sentimens qu'ils y ont puisé, en se contentant seulement de changer quelques expressions.



M É M O I R E S
D E
L'ACADÉMIE ROYALE
D E S
S C I E N C E S
E T
B E L L E S - L E T T R E S.

*CLASSE DE MATHÉMA-
TIQUE.*

* * *



PRINCIPES GÉNÉRAUX DE L'ÉTAT D'ÉQUILIBRE DES FLUIDES. PAR M. EULER.



I.

Je me propose ici de développer les principes, sur lesquels toute l'Hydrostatique, ou la Science de l'équilibre des fluides, est fondée. Pour leur donner la plus grande étendue dont ils sont susceptibles, je renfermerai dans mes recherches non seulement les fluides, qui ont partout le même degré de densité, tels que sont l'eau, & les autres corps liquides, dont on dit, qu'ils ne reçoivent aucune compression; mais aussi ces fluides, qui sont composés de particules d'une densité différente, soit que cette différence leur convienne en vertu de leur propre nature, soit qu'elle résulte des forces, dont les particules se pressent mutuellement. On voit bien qu'à cette dernière espèce, il faut rapporter l'air, & les autres corps fluides, qu'on nomme élastiques. Outre cela je ne bornerai pas mes recherches à la seule force de gravité; mais je les étendrai à des forces quelconques, dont chaque particule du fluide puisse être sollicitée.

II. Voilà le plan, que je me suis proposé d'exécuter; d'où il est d'abord clair, que les principes communs de l'Hydrostatique, qu'on trouve expliqués dans les élémens, ne sont qu'un cas très particulier de ceux, que je m'en vais établir ici. Car d'un côté on ne regarde communément que la gravité, à l'action de laquelle les particules du fluide sont assujetties; & de l'autre côté on ne considère que les fluides



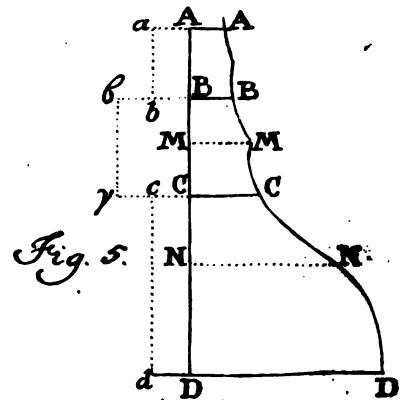
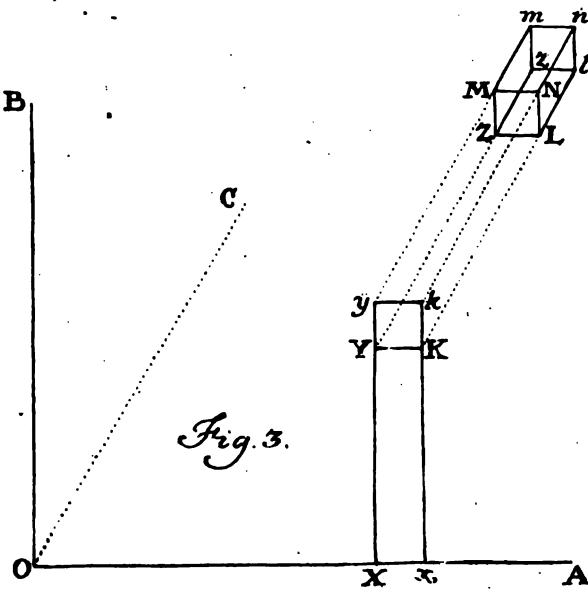
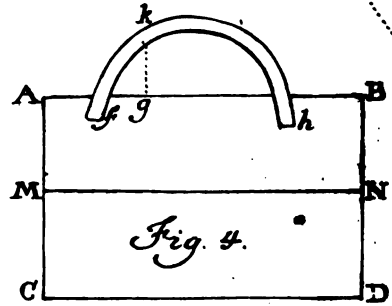
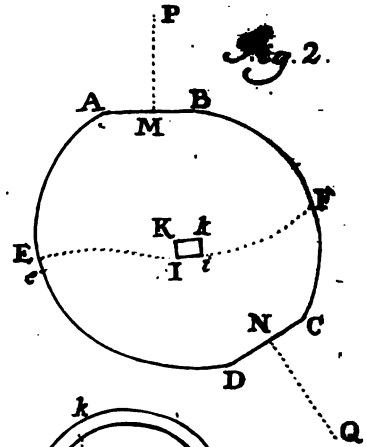
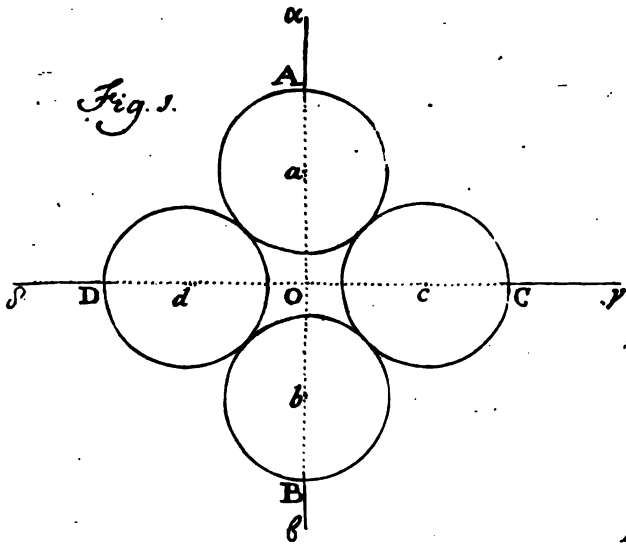
des de la premiere espece, où toutes les parties gardent partout le même degré de densité. Et quoiqu'on n'ait pas negligé d'approfondir l'état d'équilibre des fluides élastiques, & en particulier de l'air, les principes qu'on en a établis, semblent si différens des premiers, qu'à peine les sauroit-on ramener à une origine commune, fondée dans la nature générale des fluides.

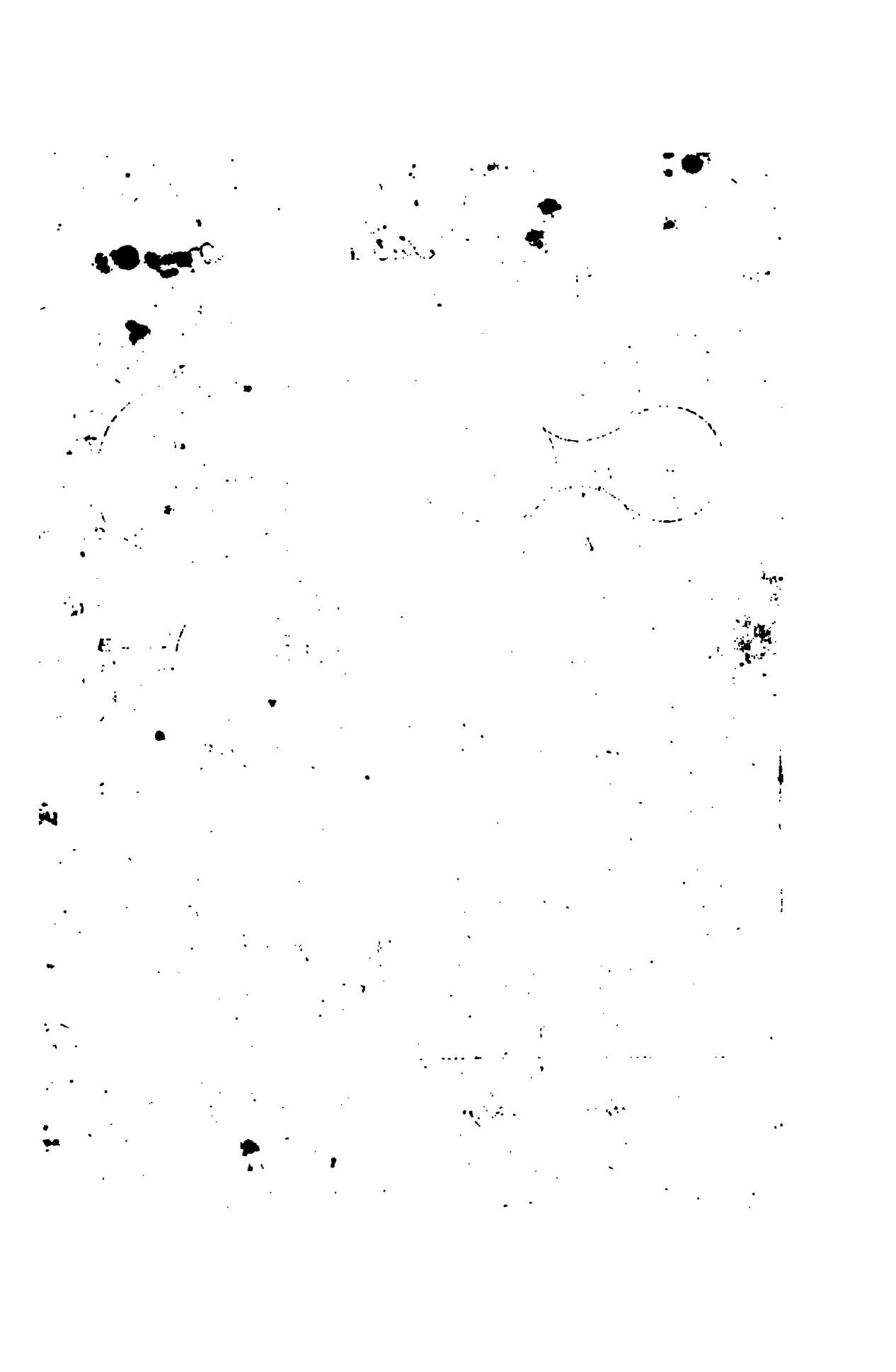
III. Quoique j'envisage ici une si grande généralité, tant par rapport à la nature du fluide, qu'aux forces qui agissent sur chacune de ses particules, je ne crains point les reproches, qu'on a souvent faits avec raison à ceux qui ont entrepris de porter à une plus grande généralité les recherches des autres. Je conviens qu'une trop grande généralité obscurcit souvent plutôt, qu'elle n'éclaire, & qu'elle mene quelquefois à des calculs si embrouillés, qu'il est extrêmement difficile d'en déduire des conséquences pour les cas les plus simples. Quand les généralisations sont assujetties à cet inconvenient, il est bien certain qu'il vaudroit infiniment mieux s'en abstenir entièrement, & borner les recherches à des cas particuliers.

IV. Mais, dans le sujet que je me propose d'expliquer, il arrive précisément le contraire: la généralité que j'embrasse, au lieu d'éblouir nos lumieres, nous découvrira plutôt les véritables loix de la Nature dans tout leur éclat, & on y trouvera des raisons encore plus fortes, d'en admirer la beauté & la simplicité. Ce sera une instruction importante d'apprendre que des principes, qu'on aura cru attachés à quelque cas particulier, ont une beaucoup plus grande étendue. Ensuite ces recherches ne demanderont presque point un calcul plus embarrassant; & il sera aisé d'en faire l'application à tous les cas particuliers, qu'on puisse se proposer.

V. Or tout revient à bien fixer la premiere idée, sur laquelle doivent être fondés tous les raisonnemens, que nous aurons à faire pour parvenir à notre but: c'est l'idée de la nature de la fluidité en général. Car les loix d'équilibre des fluides ne sauroient différer de celles

ad huc.







les des corps solides, qu'entant que la nature des fluides est différente de celle des solides. Il s'agit donc de connoître la différence véritable & essentielle, qui distingue les fluides des solides; ce qui est une question bien agitée entre les Philosophes & les Physiciens: mais de tout ce qu'ils en ont dit nous ne saurions rien déduire, qui fût propre à notre dessein. Que les moindres particules d'un fluide n'ayent aucune liaison entr'elles, & qu'elles se trouvent dans un mouvement continu, est peut-être vray; mais cette vérité seroit absolument stérile par rapport aux recherches dont il est question; il faut pour cet effet approfondir bien davantage la nature des corps fluides.

VI. Entant que cette propriété essentielle des fluides doit fournir les principes de l'Hydrostatique, je ne la trouve que dans cette qualité, par laquelle nous savons, qu'une masse fluide ne sauroit être en équilibre, à moins qu'elle ne soit sollicitée en tous les points de sa surface par des forces égales & perpendiculaires à la surface. Je suppose ici que les particules intérieures de la masse fluide ne soient sollicitées par aucunes forces; car, s'il y en avoit, les forces externes les devroient contrebalancer, outre qu'elles seroient égales entr'elles. Je considère donc une masse fluide, qui n'est assujettie à aucune force; & il n'y a nul doute, qu'elle ne soit en équilibre. Qu'on conçoive maintenant des forces, qui agissent extérieurement sur la surface; & pour maintenir la masse en équilibre, il faut que ces forces y soient perpendiculaires, égales entr'elles, & qu'elles agissent sur tous les élémens de la surface. Si le fluide est élastique, il faut outre cela que l'élasticité soit égale à ces forces sollicitantes, pour empêcher que la masse ne s'étende dans un plus grand volume, ou qu'elle ne soit réduite dans un plus petit.

VII. Cette propriété distingue le plus essentiellement les corps fluides des solides. Un corps solide peut être tenu en équilibre étant sollicité par deux forces égales & contraires; & les parties qui sont à côté, n'en reçoivent aucun effort pour échapper. Or un amas de plusieurs corps solides déliés entr'eux approche déjà davantage de la

Fig. 1;

E c 2

natu-



nature du fluide, comme on peut voir par le cas de 4 sphères a, b, c, d , qui se touchent mutuellement; car, quoique les deux opposées a & b soient pressées par des forces égales & contraires αA & ϵB , il n'y aura point d'équilibre: mais les deux autres en seront poussées selon les directions $C \gamma$ & $D \delta$ par des forces, qui sont à celles-là, comme la distance $c d$ à la distance $a b$. Donc, pour conserver ces quatre sphères en équilibre, il faut ajouter aux forces αA & ϵB encore les forces γC & δD . S'il y avoit plusieurs sphères, ou autres corps solides, le maintien de l'équilibre demanderoit encore plusieurs forces, selon leur nombre & situation mutuelle.

VIII. Qu'on conçoive ces sphères infiniment petites, & leur nombre infiniment grand, & il pourra arriver, que l'état d'équilibre demandera une infinité de forces, qui agissent de tous côtés sur cet amas, de sorte que si une en manquoit, l'équilibre seroit détruit. On pourroit aussi concevoir un tel arrangement parmi ces corpuscules, que toutes les forces requises pour l'équilibre devinssent égales entr'elles; ce qui représenteroit exactement le cas d'un fluide. Mais, outre que ce cas seroit, pour ainsi dire, moralement impossible, aussi-tôt qu'il y arriveroit le moindre changement, les forces requises pour l'équilibre ne manqueroient pas de devenir extrêmement inégales entr'elles; au lieu que dans un fluide l'égalité de ces forces subsiste toujours & nécessairement, quelque changement que subisse le fluide. D'où il est clair que la fluidité ne sauroit être expliquée par un amas de corpuscules solides, quand même on les supposeroit infiniment petits, entièrement déliés entr'eux, & leur nombre infiniment grand: & il paroît encore fort douteux, si un mouvement intestin seroit capable de suppléer à ce défaut.

IX. Voilà donc en quoi consiste la nature de la fluidité, c'est qu'une masse fluide ne sauroit être en équilibre, à moins qu'elle ne fût pressée de toutes parts par des forces égales & perpendiculaires à sa surface. Ainsi, lorsqu'une masse fluide, $ABCDEF$, est pressée dans un endroit AB , par une force quelconque PM , dont la direction est per-

Fig 2.



perpendiculaire à la portion de la surface AB sur laquelle elle agit, & que nous concevions une autre portion quelconque CD , pour que le fluide soit maintenu en équilibre, il faut que cette portion CD soit aussi pressée perpendiculairement par une force QN , qui tienne à celle-là PM la même raison, que celle qui subsiste entre les surfaces CD & AB . Si une de ces forces étoit moindre que selon cette raison, elle ne seroit pas suffisante à résister à l'action de l'autre, & partant l'équilibre seroit troublé. Il en est de même de toute autre portion de la surface du fluide, faisant abstraction de la gravité, & de toute autre force, qui pourroit agir immédiatement sur les particules du fluide.

X. De là il s'ensuit, que si l'on connoit la pression par un endroit de la surface du fluide, on aura en même tems les pressions sur toutes les parties de la surface, qui sont requises pour l'équilibre. Ainsi, posant la base $AB = aa$, & la force dont elle est pressée $= P$, une autre base quelconque $CD = cc$ fera pressée par la force $= \frac{cc}{aa} P$.

Cette règle devient plus simple, si nous exprimons la force P par le poids d'un cylindre d'une matiere homogene grave, dont la base est $= aa$, c'est à dire à celle sur laquelle cette force agit; ce cylindre aura donc une certaine hauteur, qui soit $= p$: & partant la force P sera égale au poids d'une masse de ladite matiere homogene, dont le volume est $= aap$, ou bien on pourra mettre $P = aap$: de là la force qui doit agir sur la base $CD = cc$, étant $= \frac{cc}{aa} P$ deviendra $= ccp$, ou sera égale au poids d'un cylindre de la même matiere homogene, dont la base est $= cc$, & la hauteur la même qu'auparavant $= p$. Par la même raison toute autre portion de la surface $= ff$ de cette masse fluide, soutiendra une force $= ffp$.

XI. Donc, pour connoître l'état des pressions, par lesquelles une masse fluide est maintenue en équilibre, il suffit de connoître cette hau-



teur p , qui est commune à tous les cylindres formés de cette matière grave homogène, par les poids desquels nous exprimons ici les forces sollicitantes. Car cette hauteur p étant connue, on assignera aisément la force, par laquelle chaque portion de la surface du fluide est pressée: ainsi prenant une portion $= aa$, cette force sera exprimée par le poids $= aap$. Comme cette force agit partout perpendiculairement sur la surface, il est évident qu'on n'en sauroit conclure immédiatement la force, que soutient une portion convexe ou concave de la surface; il faudra donc recourir à des éléments de la surface infiniment petits, & posant un tel élément $= ds^2$, la force dont il est pressé sera $= pds^2$, & sa direction perpendiculaire à l'élément, qu'on peut toujours regarder comme plan.

XII. Pour mieux comprendre la force de cette pression, qu'on conçoive le fluide renfermé dans un vaisseau, qui ait en AB une ouverture $= aa$, remplie par un piston, sur lequel agit perpendiculairement une force $PM = aap$; cela posé, le fluide pressera partout également sur les parois du vaisseau, de sorte que s'il y avoit quelque part une ouverture Ee , le fluide y échapperoit actuellement. Or, pour empêcher la sortie du fluide, si l'on bouche ce trou Ee , dont l'amplitude soit $= ee$, il y faut appliquer perpendiculairement une force $= eep$, d'où l'on connoit les forces, que chaque élément de la surface intérieure du vaisseau soutient de la part de la pression $PM = aap$, qui agit sur la base $AB = aa$. Si cette base étoit moindre, & que la force pressante le fût aussi dans la même raison, la pression demeureroit néanmoins la même sur le vaisseau; d'où l'on voit que la plus petite force PM est capable de produire une aussi grande pression dans le vaisseau, qu'on voudra; pourvu qu'on rende la base $AB = aa$ assez petite, afin que dans l'expression de la force aap la hauteur p devienne aussi grande qu'on le souhaite.

XIII. Mais le fluide se trouvant dans un tel état de pression par l'action de quelque force $PM = aap$, non seulement tous les éléments



mens des vaisseaux soutiennent des pressions, qui répondent à la même hauteur p , mais aussi tous les élémens du fluide même se trouveront dans le même état de pression. Qu'on conçoive dans l'intérieur du fluide un diaphragme immatériel $E J i F$, qui retranche de la masse du fluide une portion quelconque $A E F B$; &, puisque cette portion est en équilibre, toutes les particules du diaphragme soutiendront aussi des forces, qui répondent à la même hauteur p . D'où il s'ensuit, que chaque élément de la masse fluide $I K k i$ fera de toutes parts pressé par de pareilles forces; ou bien toutes les particules du fluide seront pressées les unes contre les autres par des forces qui répondent toutes à la même hauteur p ; c'est donc l'égalité de toutes ces forces, qui constitue l'état d'équilibre, supposant toujours, qu'il n'y ait point de forces particulieres, comme la gravité, qui agissent sur les particules du fluide.

XIV. Par là on est en état de se former une juste idée de ce que je nomme l'état de pression d'un fluide; & cette pression ne sauroit être mieux représentée que par une certaine hauteur, qui se rapporte à la gravité d'une matiere homogene, qu'on jugera la plus convenable pour employer à cette mesure. Ainsi, quand je dis que l'état de pression de l'élément du fluide $J K k i$ est exprimé par la hauteur p , il faut entendre que chaque face de cet élément, qui soit $= ds^2$, est pressée par une force, qui est égale au poids d'un cylindre de ladite matiere homogene, dont la base est $= ds^2$, & la hauteur $= p$. Cette hauteur p exprime donc la force, dont les élémens voisins du fluide agissent de toutes parts sur l'élément $J K k i$, & dont par conséquent cet élément réagit sur ceux-là. C'est donc aussi par cette même force, que l'élément $J K k i$ résiste à la compression, par laquelle il seroit réduit à un moindre volume, de sorte que si la résistance étoit plus petite, il y seroit réduit actuellement.

XV. Cette considération nous mène à la distinction des fluides en élastiques & non-élastiques, ou compressibles & non-compressibles, quoique l'état d'équilibre, que nous venons d'expliquer, s'étende également



ment aux uns & aux autres. Car, si le fluide renfermé dans le vaisseau A B C D E F est élastique ou compressible; la force $P = aap$, qui agit sur le piston AB réduira le fluide à un tel degré de compression, où elle se trouvera en équilibre; & alors on comprend que l'élasticité du fluide est précisément égale à la force comprimante, ou bien la hauteur p servira aussi de mesure à l'élasticité du fluide. Si l'élasticité étoit plus grande que la hauteur p , le piston seroit repoussé, jusqu'à l'état d'équilibre; & si elle étoit plus petite, le piston entreroit plus profondément: comme le fluide ne sauroit, ni s'étendre à l'infini, ni se réduire dans un espace évanouissant, il y aura toujours un cas, où l'équilibre doit avoir lieu.

XVI. De là on entend, que lorsque un fluide compressible est réduit dans un moindre volume, son élasticité doit devenir plus grande, puisqu'il faut employer une d'autant plus grande force, plus qu'on veut comprimer le fluide. L'élasticité dépend donc nécessairement en sorte de la densité du fluide, que plus la densité est augmentée, plus aussi l'élasticité devienne plus grande: quoiqu'il ne soit pas nécessaire, que l'élasticité suive précisément la raison de la densité; comme on remarque aussi dans l'air, que l'élasticité n'est pas exactement proportionnelle à la densité. Cependant, lorsque les changemens ne sont pas considérables, & fort éloignés tant du plus grand volume que du plus petit, auquel le fluide peut être réduit, on peut supposer, que l'élasticité soit parfaitement en raison de la densité. Or il peut arriver qu'outre la densité concoure encore une autre qualité à déterminer l'élasticité, comme par exemple la chaleur, qui sous le même degré de densité augmente le ressort de l'air. Mais, s'il y a de la différence entre la chaleur, on en peut comprendre l'effet dans la proportion qui subsiste entre l'élasticité & la densité, & laquelle deviendra par là variable.

XVII. Donc, si une masse fluide se trouve en équilibre, & que la pression y soit exprimée par la hauteur p , cette même hauteur mesurera aussi



l'élasticité : & par le rapport qui subsiste entre la densité & l'élasticité, on connoitra aussi la densité, & réciproquement. Ainsi si la densité du fluide est $= q$, & que Q en marque la fonction à laquelle l'élasticité seroit proportionnelle, si la chaleur, ou toute autre qualité qui influë sur le ressort, étoit invariable; ce fluide ne sauroit être en équilibre, à moins que la pression p ne fut comme Q . Supposant maintenant la chaleur, ou autre quantité variable $= r$, où r marqueroit le ressort sous une densité donnée, la pression requise pour l'équilibre seroit comme Qr , ou plus généralement comme une certaine fonction de q & r . Soit Π cette fonction, dont la valeur devienne $= \Gamma$ dans un cas déterminé, où $q = g$, & $r = h$: donc, si dans ce cas l'élasticité est exprimée par la hauteur f , la proportion $f:p = \Gamma:\Pi$, donnera pour tout autre cas la pression ou l'élasticité $p = \frac{f\Pi}{\Gamma}$: expression qui par sa généralité s'étend à tous les cas imaginables.

XVIII. Il peut arriver qu'un très petit changement dans la densité en produise un très grand dans l'élasticité; de sorte que, soit qu'on augmente ou diminue la pression p très considérablement, le fluide ne change pas sensiblement de volume, & qu'il conserve presque la même densité : & lorsque ce petit changement évanouit entièrement, nous aurons précisément le cas d'un fluide non-compressible, qui, sans changer de volume ou de densité, peut soutenir toute pression, quelque grande qu'elle soit. Dans ce cas il faut donc, que la fonction Π évanouisse, de même que sa valeur déterminée Γ , afin que la fraction $\frac{f\Pi}{\Gamma}$ devienne indéterminée. Ou bien, la densité q pouvant en général être considérée comme une fonction de l'élasticité p , deviendra dans ce cas une quantité constante. On comprend de là, que c'est fort mal à propos, qu'on nomme ces fluides non-élastiques, puisqu'ils renferment plutôt tous les degrés possibles de l'élasticité sous la même densité: pendant que les fluides nommés élastiques renferment aussi tous les degrés possibles, mais chacun sous une densité différente.



XIX. La seule idée de la pression, que je viens d'établir & de représenter par une hauteur, renferme tout ce qui appartient à la connoissance de l'équilibre des fluides. Car on en connoit premièrement les forces, dont le fluide agit sur le vaisseau qui le contient ; & s'il arrive que quelque part ces forces évanouissent, l'équilibre subsistera sans que le fluide soit renfermé dans cet espace. En second lieu, un corps solide étant plongé dans le fluide, on pourra déterminer les forces, dont ce corps est pressé de tous côtés, & partant aussi les efforts, que le corps soutient de la part du fluide. En troisième lieu, si les parties du fluide sont susceptibles de compression, & qu'on connoisse le rapport entre la densité & l'élasticité, puisque celle-cy est partout égale à la pression, on sera en état d'assigner en chaque endroit la densité du fluide. Or toutes les questions, qu'on peut former sur l'équilibre des fluides, se réduisent aisément à ces trois articles, qui en fourniront les solutions.

Fig. 2.

XX. Nous venons de voir, que si les particules du fluide ne sont, ni pesantes, ni sollicitées par aucune force étrangère, l'équilibre ne sauroit subsister, à moins que la pression ne fut la même dans tous les points du fluide. Donc un tel fluide étant renfermé dans le vaisseau A B C D E F, si dans un endroit la pression est représentée par la hauteur p , cette même hauteur exprimera aussi la pression dans tous les points, tant au dedans de la masse fluide, que là où il touche les parois du vaisseau. L'élasticité fera donc aussi par tout la même ; d'où l'on connoitra par conséquent la densité à chaque endroit, pourvu qu'on sache partout le rapport, qui régit entre l'élasticité & la densité. Un corps solide, comme J K k i, étant plongé dans ce fluide, soutiendra de tous côtés des pressions égales, lesquelles se détruisant mutuellement, le corps n'en souffrira aucun effort. Enfin à moins que la pression p n'évanouisse, il faut absolument que le fluide soit renfermé dans un vaisseau, dont les parois soient assez fortes pour soutenir les pressions.

XXI.



XXI. Or si les particules du fluide sont sollicitées par la gravité, ou d'autres forces quelconques, le maintien de l'équilibre exige que l'action de ces forces soit détruite par les pressions du fluide, d'où la hauteur p , qui exprime la pression à chaque endroit, deviendra une quantité variable. Donc toute la Théorie de l'équilibre des fluides sera contenue dans ce seul problème :

Les forces, dont tous les élémens du fluide sont sollicitées, étant données avec le rapport qui subsiste à chaque endroit entre la densité & l'élasticité du fluide ; trouver les pressions qui auront lieu dans tous les points de la masse fluide, pour qu'elle se trouve en équilibre.

La solution de ce problème fournira tout ce qu'on peut désirer sur l'état de l'équilibre de tous les fluides tant compressibles que non-compressibles. Voilà donc en peu de mots le sujet, sur lequel rouleront les recherches de ce Mémoire.

XXII. Je commence donc par considérer un point quelconque Z dans la masse fluide, dont je rapporterai la position à trois axes fixes OA , OB , & OC , perpendiculaires entr'eux au point O , & pris à volonté : ce qui se fera par les trois coordonnées OX , OY , & OZ , parallèles à ces axes, & partant perpendiculaires entr'elles. Je nomme ces coordonnées : $OX = x$, $OY = y$, & $OZ = z$, dont la première OX est prise sur l'axe même OA , la seconde OY est parallèle à l'axe OB ; & la troisième OZ à l'axe OC . Les valeurs de ces trois coordonnées détermineront donc la situation du point Z , & par leur variabilité elles comprendront tous les points possibles, qu'on sauroit imaginer dans la masse fluide.

Fig. 3.

XXIII. Pour les forces, qui agissent sur les particules du fluide, je les regarde semblables à la gravité, entant qu'elles agissent proportionnellement aux masses, de sorte que s'il y avoit en Z une masse dou-



ble, la force sollicitante feroit aussi double. Il y aura donc en Z une certaine force accélératrice, qui ne dépend pas de la masse qui s'y trouve. Si le fluide étoit assujetti à la seule quantité, cette force accélératrice feroit partout la même, & la direction tendroit verticalement en bas. Or, quelle que soit la force accélératrice qui agit au point Z, on la peut toujours décomposer suivant les directions des trois axes : soient ces forces accélératrices en Z :

celle qui agit selon ZL, parallèle à OA = P

celle qui agit selon ZM, parallèle à OB = Q

celle qui agit selon Zz, parallèle à OC = R

où je considère ces quantités P, Q, R, comme des fonctions quelconques des trois variables x , y , & z , & pour leur donner des valeurs déterminées, j'exprime par l'unité la force accélératrice de la gravité, de sorte que les lettres P, Q, R, me marquent toujours des nombres absolus, & variables selon une loi quelconque.

XXIV. Pour tenir compte des masses, qui dépendent du volume & de la densité conjointement, l'unité m'exprimera aussi la densité de la matière homogène, par le poids de laquelle je me propose de représenter les forces. Soit donc par rapport à cette unité la densité du fluide en Z = q , qui sera aussi un nombre absolu exprimé par une fonction quelconque des trois variables x , y , & z ; cette quantité appartient donc aux inconnues, que notre recherche renferme, à moins que le fluide ne soit pas incompressible, auquel cas la quantité q seroit constante, comme cela arrive dans l'eau. Or, si nous appliquons nos recherches à l'air, ou à quelqu'autre fluide susceptible de compression, nous devons regarder cette quantité q comme variable selon une loi quelconque, qui nous est encore inconnue, & dont il faut chercher la détermination par le principe établi de l'équilibre des fluides. Or ce principe porte, que le fluide ne sauroit être en équilibre, à moins que les forces, qui agissent sur chacun de ses éléments, ne se détruisent mutuellement; ce qui est le principe général de tout équilibre, tant des corps solides que fluides.

XXV.



XXV. Connoissant la densité au point Z , il sera aisé de déterminer la masse d'un élément quelconque du fluide, qui est placé en Z . Donnons à cet élément la figure d'un parallépipède rectangle $ZLMN$ $zlmn$, formé par les différentiels

$$ZL = YK = Xx = dx; ZM = Yy = dy, \text{ \& } Zn = dz,$$

de nos trois variables x, y , & z , de sorte que le volume de cet élément soit $= dx dy dz$. La densité de cet élément étant $= q$, la masse sera à la masse d'un égal volume de notre matière homogène comme q à 1; elle sera donc $= q dx dy dz$: & si la seule force de gravité agissoit sur cet élément, son poids seroit $= q dx dy dz$. Mais étant sollicité par les trois forces accélératrices P, Q , & R , il en sera poussé par les forces motrices suivantes :

I. Suivant la direction $ZL = P q dx dy dz$

II. Suivant la direction $ZM = Q q dx dy dz$

III. Suivant la direction $Zn = R q dx dy dz$.

XXVI. Outre ces forces qui agissent immédiatement sur cet élément, il est aussi sollicité par la pression du fluide dont il est environné; ce qui est l'article principal auquel nous nous devons attacher. Soit donc la pression du fluide en Z exprimée par la hauteur p , qui se rapporte, comme j'ai déjà remarqué à une matière homogène grave, dont la densité est supposée $= 1$. Cette hauteur p doit donc être considérée comme une fonction inconnue des trois variables x, y , & z , & partant son différentiel aura une telle forme :

$$dp = L dx + M dy + N dz,$$

où par la nature des différentiels réels de plusieurs variables, les quantités L, M , & N auront un tel rapport entr'elles qu'il soit :

$$\left(\frac{dL}{dy}\right) = \left(\frac{dM}{dx}\right); \left(\frac{dL}{dz}\right) = \left(\frac{dN}{dx}\right), \text{ \& } \left(\frac{dM}{dz}\right) = \left(\frac{dN}{dy}\right),$$



où il faut se souvenir, que dans une telle formule $\left(\frac{dL}{dy}\right)$ le différentiel de L doit être pris en supposant la seule quantité y variable, dont le différentiel se trouve au dénominateur.

XXVII. Donc, quelle que soit la pression sur la face $ZMzm$ de l'élément, la pression sur la face opposée $LNln$ la surpassera par l'incrément de la hauteur $dp = Ldx$, puisque ces deux faces sont éloignées entr'elles du différentiel dx . Donc l'aire de chacune de ces faces étant $= dydz$, l'élément du fluide sera poussé suivant la direction LZ par la force $= Ldx dydz$. De même la pression sur la face $ZLzl$ dont l'aire $= dx dz$, est surpassée de la pression sur la face opposée $MNmn$ par l'incrément de la hauteur $dp = Mdy$, qui convient au différentiel dy , d'où l'élément sera poussé dans la direction MZ par la force $= Mdx dydz$. Et enfin on verra que de la même pression résulte sur l'élément une force $= Ndx dydz$ suivant la direction zZ . Si nous joignons ces trois forces aux trois précédentes, nous aurons toutes les forces, qui agissent sur l'élément du fluide $ZLMNzlmn$.

XXVIII. Ces trois forces étant contraires aux forces précédentes, l'état d'équilibre exige qu'elles soient égales entr'elles, ce qui nous fournit ces équations :

$$Pq dx dy dz = Ldx dy dz \quad \text{ou} \quad L = Pq$$

$$Qq dx dy dz = Mdx dy dz \quad \text{ou} \quad M = Qq$$

$$Rq dx dy dz = Ndx dy dz \quad \text{ou} \quad N = Rq$$

d'où nous tirons pour la hauteur p , qui exprime la pression en Z , cette équation différentielle $dp = q(Pdx + Qdy + Rdz)$.

Cette formule devant être intégrable, il faut qu'il soit :

$$\left(\frac{d.Pq}{dy}\right) = \left(\frac{d.Qq}{dx}\right) \quad \left(\frac{d.Pq}{dz}\right) = \left(\frac{d.Rq}{dx}\right) ; \quad \left(\frac{d.Qq}{dz}\right) = \left(\frac{d.Rq}{dy}\right)$$

Sans



Sans ces conditions il est impossible, que la masse fluide puisse jamais être réduire en équilibre par les forces sollicitantes P , Q , R . Si de tels cas étoient d'ailleurs possibles, ils feroient bien remarquables, puisque le fluide ne pouvant jamais atteindre à l'équilibre, devroit se trouver dans une agitation continuelle, & par conséquent renfermer un véritable mouvement perpétuel.

XXIX. Mais nous n'avons pas encore tenu compte du rapport qui peut subsister entre la densité q & l'élasticité ; qui s'exprime toujours par la hauteur de la pression p . Si le fluide n'est pas compressible, la quantité q ne dépendra pas de la hauteur p , elle sera ou constante, si tout le fluide est homogène, ou variable, si le fluide est composé de particules d'une densité différente, mais qui ne sont susceptibles d'aucune compression. Dans ce cas la densité q dépendra du lieu Z , & sera par conséquent une certaine fonction des trois variables x , y , z , qui montre de quelle manière les différentes particules du fluide sont disposées entr'elles. On verra par là, si une telle disposition, qu'on aura imaginée, puisse subsister avec l'état d'équilibre, ou non ? Car l'équilibre sera possible, si la formule $q(Pdx + Qdy + Rdz)$ admet l'intégration ; en cas que cela n'arrive point, le fluide sera agité, & la disposition de ses particules changée, jusqu'à ce que la fonction q obtienne une telle valeur, qui rende cette formule intégrable ; ce sera le seul cas, où l'équilibre puisse avoir lieu.

XXX. Si les parties du fluides sont compressibles, l'élasticité p dépendra de la densité q , ou uniquement, ou encore d'une autre qualité, qui concoure à augmenter ou à diminuer l'élasticité pour le même degré de densité. Donc, pour donner à nos recherches la plus grande étendue, on doit considérer p comme une fonction de la densité q , & encore des quantités x , y , & z , qui déterminent le lieu du point Z , dont il est question. La nature de cette fonction servira aussi à déterminer q par une certaine fonction de la hauteur p , & des trois variables x , y , & z ; laquelle étant substituée pour q dans l'équation

$$dp = q (Pdx + Qdy + Rdz) \quad \text{fera}$$



fera voir, si cette équation est possible, ou non ? Dans le premier cas l'équilibre sera possible, & on pourra assigner pour chaque endroit tant l'élasticité que la densité du fluide ; or dans l'autre cas le fluide sera agité, ou bien sous la disposition supposée des particules, d'où dépend en partie la nature de la fonction q , on pourra assurer, que l'équilibre est impossible.

XXXI. Voilà donc une solution complète du problème que nous nous sommes proposés, & qui renferme toute la Théorie de l'équilibre des fluides. On voit par là d'abord si l'équilibre sera possible, ou non, dans l'état du fluide, qu'on aura supposé ? & s'il est possible, on déterminera pour chaque point tant la pression ou l'élasticité p , que la densité du fluide, en cas qu'elle soit variable. Mais, pour faire l'application de la formule générale trouvée :

$$dp = q (P dx + Q dy + R dz)$$

qui contient toute la solution, je remarque d'abord, que lorsque les forces P , Q , & R sont réelles, soit qu'elles comprennent la gravité naturelle, ou des forces dirigées à des centres fixes, dont chacune soit proportionnelle à une fonction quelconque de la distance à son centre ; dans tous ces cas je remarque, que la formule $P dx + Q dy + R dz$, exprime un différentiel réel, qui résulte de la différentiation d'une quantité finie, fonction des x , y , & z .

XXXII. Or, si l'on examine bien la formule $P dx + Q dy + R dz$, entant qu'elle peut résulter d'une, ou de plusieurs forces centrales, on s'apercevra aisément, qu'elle exprime le différentiel de ce, que j'ai nommé autrefois l'effort, ou l'efficace des forces sollicitantes, qu'on trouve si l'on multiplie chaque force centrale par le différentiel de la distance. Il est bien remarquable, que cette même idée de l'effort entre ici si naturellement dans la détermination de l'équilibre des fluides, après que j'en ai démontré le plus heureux usage dans tous les cas d'équilibre. C'est aussi sur cette même idée, qu'est fondé le grand principe de la moindre action de M. de *Maupertuis*, notre digne Président ; principe, que
plus



plus on y fait réflexion, & plus on est forcé d'en reconnoître l'excellence. La seule envie, ou l'ignorance, est capable d'obscurcir l'éclat de ce principe, qui, malgré toutes les oppositions, ne manquera pas d'être reconnu un jour universellement pour le principal fondement de toutes nos connoissances sur l'équilibre & le mouvement des corps.

XXXIII. Qu'on multiplie donc chaque force accélératrice, qui agit au point Z , par l'élément de la direction, & l'intégrale étant l'effort de cette force, soit s la somme de tous ces efforts pour le point Z , & s sera l'intégrale de la formule $Pdx + Qdy + Rdz$. Donc, introduisant l'effort s dans le calcul, la nature de l'équilibre sera renfermée dans cette formule: $dp = qds$, de sorte que les trois variables x , y , & z , sont réunies dans la seule s . Maintenant il est clair que cette équation $dp = qds$ ne sauroit être réelle, que lorsque q est, ou fonction de la seule quantité s , ou de la seule p , ou des deux quantités p & s ensemble; afin que l'équation ne renferme que les deux variables p & s . Dans tous les autres cas, où la densité q ne depend point des deux seules quantités p & s , mais qu'il y entre encore une autre variable dans sa détermination, l'équilibre est impossible, & les parties d'un tel fluide seront nécessairement mises en mouvement. Or les principes que nous venons d'établir ici, ne sont pas suffisans pour déterminer ce mouvement.

XXXIV. Il est évident que la lettre $s = \int (Pdx + Qdy + Rdz)$ exprimera dans chaque cas une certaine ligne, dont la grandeur sera déterminée par les trois variables x , y , & z ; puisque P , Q , & R , sont des nombres absolus, & que les quantités linéaires x , y , z , avec des lignes constantes y obtiendront une seule dimension. Il répondra donc à chaque point Z une telle ligne s , dont la quantité sera toujours connue par les forces, qu'on suppose agir sur le fluide. Donc, si le fluide n'est pas compressible, ou que q ne dépende point de p , l'équilibre sera possible dans ces deux cas :



1°. Lorsque q est une quantité constante; c'est à dire, lorsque le fluide est homogène, ou que toutes ses particules ont la même densité, sans être susceptibles de compression.

2°. Lorsque q est bien variable, mais dépendante de la seule quantité s . C'est le cas où les particules du fluide sont hétérogènes, ou d'une densité différente, mais tellement disposées, que partout où la quantité s est la même, la densité soit aussi la même. Dans tous les autres cas, où les parties hétérogènes seroient disposées autrement, l'équilibre ne sauroit jamais avoir lieu.

XXXV. Or, si le fluide est compressible, on a aussi deux cas à considérer; l'un où l'élasticité dépend uniquement de la densité, comme il arrive dans l'air, lorsqu'il régné partout le même degré de chaleur. Dans ce cas la quantité q étant fonction de la seule p , l'équation $dp = q ds$ est toujours possible, ou intégrable, puisqu'elle se réduit à celle-cy $\frac{dp}{q} = ds$, où les deux variables sont séparées; & partant aussi l'état d'équilibre y pourra avoir lieu. Mais, si l'élasticité p dépend outre cela encore d'une autre qualité du fluide, comme de la chaleur; & que celle-ci soit différente dans les diverses particules, l'équilibre ne sauroit avoir lieu, à moins que la chaleur ne dépende uniquement de la quantité s : il faut donc qu'il se trouve le même degré de chaleur dans toutes les particules du fluide, auxquelles répond la même valeur de s . Si dans ces endroits la chaleur, ou autre qualité, qui concourt à déterminer l'élasticité, étoit différente, l'équilibre seroit absolument impossible.

XXXVI. Pour éclaircir mieux les conditions sous lesquelles l'équilibre peut avoir lieu, il conviendra de distinguer toute la masse fluide par des couches, dont chacune passe par tous les points, où la quantité s , ou l'effort total des forces sollicitantes, est la même. Il est évident, qu'au cas de la gravité naturelle ces couches seront parallèles entr'elles & horizontales: & lorsque les forces sollicitantes sont dirigées



gées vers un centre fixe, ces couches deviendront sphériques & concentriques entr'elles autour du même centre de force : si les forces sont dirigées vers plusieurs centres, la figure des couches deviendra plus irrégulière. Or, ayant établi toutes ces couches, la formule $dp = q ds$ fait voir, que l'équilibre ne sauroit avoir lieu, à moins que dans chaque couche le fluide n'eut partout, & la même densité, & la même chaleur : ou bien il faut que les particules de chaque couche soient parfaitement homogènes entr'elles. Et alors l'élasticité p se trouvera aussi la même par toute l'étendue de chaque couche.

XXXVII. Examinons plus en détail les principaux cas, que fournit la diverse nature des fluides, quelle que soit la figure des couches, laquelle dépend uniquement des forces sollicitantes accélératrices, comme nous venons de voir. Soit donc premièrement toute la masse fluide homogène & non compressible : & la densité q étant constante, notre formule $dp = q ds$ aura pour intégrale $p = q(s \pm a)$, où la constante a doit être déterminée par quelque état donné du fluide, par lequel on fait la pression dans une certaine couche : & de là on connoitra la pression, qui aura lieu dans toute autre couche, puisque par toute l'étendue de chaque couche la pression est la même. Donc, s'il y a une telle couche, où la pression évanouît, on la pourra regarder comme la dernière, ou plus haute surface, à laquelle le fluide se trouve à niveau, & où le fluide n'a pas besoin d'être retenu par le vaisseau. Quand on aura trouvé pour toute autre couche la pression, on en pourra déterminer les forces, qu'un corps solide plongé dans le fluide soutiendra des pressions du fluide : & toute l'hydrostatique vulgaire ne contient que le cas très particulier de cette formule $p = q(s \pm a)$, où la seule gravité agit sur le fluide.

XXXVIII. Soit pour le second cas le fluide encore incompressible, mais composé de particules d'une densité différente ; & pour que le fluide puisse arriver à l'état d'équilibre, il faut que chaque couche contienne des particules de la même densité, de sorte que partout,



où la valeur de s est la même, les particules du fluide soient également denses. Sans un tel arrangement on ne sauroit jamais atteindre à l'équilibre. Or, étant parvenu à cet état, la densité q sera exprimée par une certaine fonction de s , & l'intégrale de notre formule $p = \int q ds$ montrera la pression du fluide à chaque couche. L'intégrale $\int q ds$ renferme une constante, qui se détermine par la pression connue dans une couche. Ordinairement on connoit la dernière couche, ou la plus haute surface, où la pression est nulle, & le fluide de niveau; & alors il faut déterminer la constante en sorte, que la pression p évanouisse dans cette couche. On comprend par là, que la figure du niveau se règle toujours sur la figure des couches.

XXXIX. Soit en troisième lieu le fluide élastique & compressible, mais en sorte que l'élasticité dépende uniquement de la densité; la densité q sera donc exprimée par une certaine fonction de l'élasticité p , & partant notre formule $dp = q ds$ toujours possible, ayant pour intégrale $\int \frac{dp}{q} = s$. On réduira cette formule à des mesures absolues, si l'on connoit l'élasticité qui convient à une certaine densité. De là on voit que par toute l'étendue de chaque couche tant l'élasticité que la densité sera la même; & la constante renfermée dans l'intégrale $\int \frac{dp}{q}$ doit être déterminée par l'élasticité, ou densité, qu'on suppose connue dans une certaine couche. Si l'élasticité p est proportionnelle à la densité q , & qu'on sache qu'à la densité g convient l'élasticité exprimée par la hauteur h , on aura $q = \frac{gp}{h}$, & partant $\frac{h}{g} \int \frac{p}{a} = s$: ou bien $p = a e^{gs:h}$, & $q = \frac{ag}{h} e^{gs:h}$, d'où l'on tirera pour chaque couche tant la densité q , que l'élasticité p .

XL. Soit en quatrième lieu le fluide élastique, mais que l'élasticité p dépende, outre la densité, encore de la chaleur du fluide, qui soit

soit variable: il est d'abord évident, que quelle que soit cette dépendance, l'équilibre ne sauroit avoir lieu, à moins que par toute l'étendue de chaque couche la chaleur ne fut la même. Soit donc r le degré de chaleur en Z , qui sera par conséquent une certaine fonction de s ; & que l'élasticité p soit en raison composée de la densité q , & de la chaleur r ; dans ce cas on aura $p = \alpha q r$, & partant $q = \frac{p}{\alpha r}$, où il est aisé de déterminer α par les mesures absolues. Notre équation étant donc $dp = \frac{p ds}{\alpha r}$, se changera en celle-ci $\frac{\alpha dp}{p} = \frac{ds}{r}$, qui, puisque r est fonction de s , aura pour intégrale $\alpha \int \frac{p}{\alpha} = \int \frac{ds}{r}$, d'où l'on tire :

$$p = \alpha e^{\int \frac{ds}{\alpha r}}, \quad \& \quad q = \frac{\alpha}{\alpha r} e^{\int \frac{ds}{\alpha r}}.$$

Si l'élasticité dépendoit autrement de la densité q , & de la chaleur r , l'évolution de la formule $dp = q ds$ montreroit également l'élasticité & la densité du fluide dans chaque couche.

XLI. Or un fluide quelconque étant en équilibre, il est aisé d'assigner les forces, dont un corps solide qui y est plongé, sera poussé, sans qu'on ait besoin de sommer toutes les forces élémentaires. On n'a qu'à considérer, que ce corps soutient de la pression du fluide les mêmes forces, que soutiendrait un égal volume fluide, qui en occuperait la place, & qui seroit en équilibre avec le reste. Or les conditions requises pour l'équilibre nous donnent la masse de ce volume, d'où l'on conclura la grandeur & la direction des forces sollicitantes qui y agissent, & qui le mettroient actuellement en mouvement, s'il n'étoit pas retenu par les pressions du fluide environnant. Donc, l'effet de ces pressions est égal & contraire à celui des forces sollicitantes, d'où il s'enfuit, qu'un corps solide plongé dans le fluide en éprouve les mêmes



forces, mais dans un sens contraire, qu'éprouveroit cet égal volume de fluide dont il occupe la place. On voit donc que la règle vulgaire sur les corps plongés dans l'eau, est la plus générale, & s'étend tant aux fluides de toutes les espèces, qu'à des forces quelconques, dont ils puissent être sollicités.

XLII. Voilà donc en'général, comme tout ce qui regarde l'équilibre des fluides se déduit aussi aisément que naturellement de notre formule $dp = qds$, qu'on aura donc droit de regarder comme l'unique fondement de toute la Théorie de l'équilibre des fluides. Mais, puisque ce que je viens d'exposer éblouit presque par la trop grande généralité à l'égard des forces, dont je suppose le fluide sollicité, il sera bon de développer aussi à cet égard quelques cas particuliers. Dans cette vue je considérerai premièrement les fluides, qui sont sollicités par la seule gravité, où les forces sollicitantes sont partout égales & parallèles entr'elles; & c'est ici que j'aurai occasion de traiter non seulement toute l'hydrostatique ordinaire, mais aussi la théorie de l'état de l'atmosphère, qu'on comprend sous le nom d'aërometrie. Ensuite, je supposerai les forces sollicitantes dirigées vers un centre fixe; où j'ajouterai quelques reflexions sur la force centrifuge, qui résulte du mouvement diurne de la terre; quoique, à cause de ce mouvement les fluides qui environnent la terre, ne puissent être proprement regardés comme étant en équilibre.

De l'équilibre des fluides dans l'hypothèse de la gravité naturelle.

XLIII. La force accélératrice de la gravité étant posée $= 1$; si nous supposons le plan $A O B$ horizontal, & l'axe $O C$ vertical, les forces accélératrices, qui agissoient sur le point Z , deviendront $P = 0$, $Q = 0$, & $R = -1$, la droite ZY étant dirigée en bas. Donc, puisque $ds = Pdx + Qdy + Rdz$, nous aurons $ds = -dz$, & $s = a - z$; & notre formule pour l'état d'équilibre



libre de toutes fortes de fluides fera $dp = q dz$. Ensuite, tous les points, auxquels répond la même valeur de $s = a - z$, étant disposés dans le même plan horizontal, les couches, par lesquelles le fluide doit être distingué, seront horizontales. D'où l'on voit que dans tout état d'équilibre chaque couche, ou plan horizontal, doit contenir des particules fluides tant de la même densité que de la même chaleur, ou autre qualité dont dépend l'élasticité : & de plus, l'élasticité sera aussi la même par toute l'étendue de chaque couche.

XLIV. Si le fluide dont il s'agit n'est pas susceptible de compression, & qu'il soit homogène, ou de la même densité par tout, rien n'empêche que nous ne le posions le même que cette matière homogène, à laquelle se rapporte la hauteur p , qui nous sert de mesure de la pression, ou de l'élasticité. Soit donc $q = 1$, & ayant $dp = -dz$, nous aurons $p = a - z$. Prenons donc CD pour la base horizontale, d'où nous mesurons en haut la hauteur $CM = DN = z$, de la couche MN , & la pression par toute cette couche sera $= a - z$. Soit $CA = DB = a$, & la pression évanouira par la couche AB , qui sera donc la plus haute, ou celle qui est à niveau : d'où l'on voit que dans toute autre couche plus basse MN , la pression sera exprimée par la hauteur AM . S'il y avoit du fluide au dessus de la couche AB , la pression y seroit négative, & partant le fluide ne sauroit demeurer continu. Ainsi l'état d'équilibre exclut entièrement l'existence d'un fluide continu au dessus de la couche, où la pression est nulle. Le cas très connu, où un tuyau recourbé comme $fk h$ demeure plein d'eau, & où il semble que la pression en h soit négative, ne peut avoir lieu, que lorsque la surface AB soutient la pression de l'atmosphère. Or alors la pression en AB n'est nulle, comme on suppose, mais égale à la pression de l'atmosphère, & la pression en k , qui en est moindre de la hauteur gk , est encore positive. Aussi fait-on, que quand la hauteur gk est plus grande que celle qui répond à la pression de l'atmosphère, l'eau n'y demeure plus continuë.

Fig. 4.

XLV.



Fig. 5.

XLV. Si le fluide est incompressible, mais composé de parties d'une densité différente, l'équilibre ne sauroit avoir lieu, à moins que ces diverses parties ne soient séparées par des plans horizontaux. Que le vaisseau A A D D contienne donc trois fluides différens, dont le premier & plus haut occupe l'espace A A B B, sa densité étant $A n = l$; le second l'espace B B C C, sa densité étant $= m$, le troisième l'espace C C D D, sa densité étant $= n$; & pourvû que les surfaces A A, B B, C C, qui terminent ces différens fluides, soient horizontales, l'équilibre aura lieu. Dans ce cas notre formule nous fait voir, que supposant la pression en A A nulle, la pression en M M sera $= l. AB + m. BM$, & la pression N N $= l. AB + m. BC + n. CN$, la droite A D étant verticale. Il n'importe laquelle de ces parties soit la plus dense, mais il faut remarquer, que si une supérieure B B C C étoit plus dense que l'inférieure C C D D, aussi-tôt que par quelque accident la situation horizontale de la surface C C seroit troublée, l'équilibre seroit détruit, & la partie plus pesante B B C C tomberoit pour occuper les couches les plus basses. Puisqu'un tel accident ne sauroit être évité, il est clair que des fluides différens ne sauroient être en équilibre, à moins que les plus denses ne soient les plus profonds.

XLVI. Considérons maintenant aussi les conditions, sous lesquelles l'équilibre peut subsister dans notre atmosphère, ou l'air, qui est un fluide compressible, dont l'élasticité dépend tant de sa densité, que du degré de chaleur qui y régne. Où je remarque d'abord, que l'équilibre ne sauroit avoir lieu, à moins qu'il n'y eut le même degré de chaleur par toute l'étendue de chaque couche horizontale de l'atmosphère. Donc, toutes les fois qu'il y a un parfait calme dans l'air, nous pouvons sûrement conclure, qu'il se trouve par une étendue assez considérable, à la même hauteur de l'atmosphère, le même degré de chaleur, ou que chaque couche horizontale contient un air également tempéré, quoique dans des couches différentes la chaleur puisse varier d'une manière quelconque. De là nous apprenons de plus, que lorsque par quelque cause que ce soit, il arrive, qu'à égales hauteurs de l'at-

l'atmosphère la chaleur y est différente, l'équilibre ne sauroit en aucune manière avoir lieu. Dans ces cas il en naîtra donc nécessairement un vent; & il n'y a aucun doute que la diversité de chaleur à égales hauteurs de l'atmosphère ne soit une des principales causes des vents.

XVII. Mais, supposons que l'atmosphère se trouve en équilibre, & soit A M E une ligne verticale, sur laquelle nous prenons les hauteurs. A' un point donné comme en A, regardons l'état de l'air comme connu: que le degré de chaleur y soit exprimé par l'ordonnée $AB = c$, la densité y soit $= g$, & l'élasticité exprimée par la hauteur $= h$. Puisqu'on est accoutumé de mesurer l'élasticité de l'air, ou ce qui revient au même, la pression de l'atmosphère par la hauteur du baromètre, l'unité nous marquera la densité du vif argent, & g fera une fraction, qui exprime le rapport de la densité de l'air en A à celle du vif argent; & h sera la hauteur même du baromètre lorsqu'il est placé en A. Ensuite, à une hauteur quelconque $AM = z$, à laquelle répond la valeur de $s = a - z$, soit le degré de chaleur $= r$, la densité de l'air $= q$, & l'élasticité, ou la hauteur du baromètre $= p$. Je regarde la chaleur r comme connue, & exprimée par l'appliquée MN d'une courbe donnée B N F, qui est l'échelle des chaleurs.

XLVIII. Puisqu'on n'a pas encore établi des mesures fixes pour la chaleur, par lesquelles on pourroit dire, qu'une chaleur est double d'une autre; il semble que l'influence même de la chaleur sur l'élasticité de l'air fournit le moyen le plus convenable pour régler ces mesures. Disons donc que la chaleur devient double, lorsque l'élasticité d'une masse d'air, dont la densité est donnée, en devient deux fois plus grande; ou qu'en général la chaleur soit proportionnelle à l'élasticité, la densité demeurant la même. On pourroit douter, si la même chaleur, qui double le ressort de l'air d'une certaine densité, le doubleroit aussi, si la densité étoit différente; c'est sur quoi la seule expérience nous peut éclaircir. Cependant il semble que nous ne nous écartons pas sensiblement de la vérité, en supposant que ce rapport ait lieu dans toutes



tes les densités différentes, ou du moins dans celles qui se rencontrent dans l'atmosphère. Cela posé, quelques expériences suffiront à réduire les degrés de chaleur marqués par quelque thermomètre à ces mesures plus fixes; & ensuite il sera aisé de changer l'échelle du thermomètre en forte, qu'elle nous donne d'abord les vraies mesures de la chaleur, que nous venons de marquer par les lettres c & r .

XLIX. Pour la densité nous nous tromperons encore moins, si nous la supposons proportionnelle à l'élasticité, la chaleur demeurant la même. Car ce n'est que dans de fort grandes densités, qu'on a remarqué que l'élasticité croît dans une plus grande raison que la densité: or un tel degré de densité ne se trouve pas dans l'atmosphère. L'élasticité p sera donc proportionnelle au produit de la chaleur r par la densité q , ou bien on aura cette proportion $p : q r :: h : g c$, d'où

l'on tire $q = \frac{g c p}{h r}$: où il faut remarquer, que r est donné par une certaine fonction de la hauteur $A M = z$, qui convient à l'échelle des chaleurs BNF. De là notre équation $d p = q d s$ à cause de $d s = -d z$, se changera en $d p = -\frac{g c p d z}{h r}$, dont l'intégrale est

$$l p = \text{Const.} - \frac{g c}{h} \int \frac{d z}{r}.$$

L. Supposons que l'intégrale $\int \frac{d z}{r}$ soit prise en forte, qu'elle évanouisse au point A où $z = 0$, & puisque dans cette couche il devient $r = c$, $q = g$, & $p = h$, la constante doit être $= l h$, & notre équation qui renferme la nature de l'équilibre de l'atmosphère, sera

$$l \frac{p}{h} = -\frac{g c}{h} \int \frac{d z}{r}, \quad \text{ou} \quad p = h e^{-\frac{g c}{h} \int \frac{d z}{r}}$$

prenant e pour le nombre dont le logarithme hyperbolique est $= 1$. Cette formule nous montre donc à chaque hauteur la pression de l'atmosphère.



atmosphère, ou bien la hauteur que le baromètre y marquerait ; & de là on connoitra aussi la densité $q = \frac{gcp}{hr}$, qui se trouvera à la même hauteur, de sorte que ces deux formules nous découvriront l'état de l'air à la hauteur $AM = z$:

$$p = h e^{-\frac{gc}{h} \int \frac{dz}{r}}, \quad \& \quad q = \frac{gc}{r} e^{-\frac{gc}{h} \int \frac{dz}{r}}$$

d'où l'on voit que ni l'élasticité, ni la densité, ne sauroit entièrement évanouir à aucune hauteur.

LI. Dévelopons d'abord le cas, où la chaleur est la même par toute la hauteur de l'atmosphère : Soit donc $MN = AB$ ou $r = c$, & nos formules pour la densité & l'élasticité de l'air en M feront :

$$p = h e^{-\frac{gz}{h}}, \quad \& \quad q = g e^{-\frac{gz}{h}}$$

ou bien par des series :

$$p = h \left(1 - \frac{gz}{h} + \frac{g^2 z^2}{2h^2} - \frac{g^3 z^3}{6h^3} + \frac{g^4 z^4}{24h^4} - \&c. \right)$$

$$q = g \left(1 - \frac{gz}{h} + \frac{g^2 z^2}{2h^2} - \frac{g^3 z^3}{6h^3} + \frac{g^4 z^4}{24h^4} - \&c. \right)$$

d'où l'on connoitra à chaque hauteur donnée $AM = z$, l'état de l'air, sachant celui en A. Puisque l'unité marque la densité du mercure, si le point A est pris à la surface de la terre, on fait par les expériences que la valeur de g , sera une fraction entre $\frac{1}{10000}$ & $\frac{1}{12000}$ environ,

& h ; à peu près de $2\frac{1}{2}$ pieds de Rhin. Donc, prenant $g = \frac{1}{11000}$,
H h 2 &



& exprimant la hauteur $AM = z$ en pieds de Rhin, à cause de $\frac{g}{h} = \frac{1}{25000}$ à peu près, nous aurons :

$$p = h \left(1 - \frac{z}{25000} + \frac{z^2}{125000000} - \&c. \right)$$

A la hauteur donc AM de 1000 pieds, on aura $p = 0,96079h = \frac{24}{25}h$.

LII. On peut aussi déterminer la hauteur z , à laquelle le barometre fera diminué d'une partie donnée de toute la hauteur h .

Soit la hauteur du barometre en $M = \left(1 - \frac{n}{1000} \right) h$, & posant

$p = \left(1 - \frac{n}{1000} \right) h$, nous aurons $1 - \frac{n}{1000} = \frac{g^z}{h}$, ou bien :

$$z = \frac{h}{g} \left(\frac{n}{1000} + \frac{nn}{2000000} + \frac{n^3}{3000000000} + \&c. \right)$$

La somme de cette serie se peut exprimer à très peu près de cette maniere :

$$z = \frac{2nh}{g(2000-n)}, \text{ ou plus exactement } z = \frac{nh}{1000g} \frac{(6000-n)}{(6000-4n)}$$

Si l'on veut savoir la hauteur, à laquelle le barometre baisse de n lignes, ou parties cent quarante quatrièmes du pied de Londres, prenant

$g = \frac{1}{11000}$, & la hauteur h de $2\frac{1}{2}$ pieds de Londres, on aura en

même mesure la hauteur, où cela arrive, $AM = z = \frac{76n(2160-n)}{2160-4n}$

LIII. Mais on fait par l'expérience que, plus on monte dans l'atmosphère, & plus le degré de chaleur y diminue. La courbe BNF approchera donc de plus en plus de la verticale AME ; & partant la quantité r fera telle fonction de z , que lorsque $z = 0$; il devi-



devienne $r = c$, & si $z = \infty$, on ait $r = 0$. On pourra donc prendre pour r une telle expression :

$$r = \frac{c}{1 + \frac{az}{h} + \frac{\epsilon z^2}{h^2} + \frac{\gamma z^3}{h^3}}$$

où les coefficients a , ϵ , γ , &c. doivent être déterminés par quelques observations sur la chaleur de l'atmosphère à quelques hauteurs différentes. De là nous aurons :

$$\frac{cdz}{r} = dz \left(1 + \frac{az}{h} + \frac{\epsilon z^2}{h^2} + \frac{\gamma z^3}{h^3} + \&c. \right), \text{ \& partant}$$

$$c \int \frac{dz}{r} = z + \frac{az^2}{2h} + \frac{\epsilon z^3}{3h^2} + \frac{\gamma z^4}{4h^3} + \&c. \text{ d'où nous tirons:}$$

$$l \frac{p}{h} = -g \left(\frac{z}{h} + \frac{az^2}{2h^2} + \frac{\epsilon z^3}{3h^3} + \frac{\gamma z^4}{4h^4} + \&c. \right)$$

$$\& \quad q = \frac{gp}{h} \left(1 + \frac{az}{h} + \frac{\epsilon z^2}{h^2} + \frac{\gamma z^3}{h^3} + \&c. \right).$$

LVI. De ces formules on connoitra pour chaque hauteur $AM = z$, tant la hauteur du barometre p , que la densité de l'air q . On posera pour cet effet :

$$g \left(\frac{z}{h} + \frac{az^2}{2h^2} + \frac{\epsilon z^3}{3h^3} + \frac{\gamma z^4}{4h^4} + \&c. \right) = u, \text{ \& on aura :}$$

$$p = h e^{-u} = h \left(1 - u + \frac{1}{2} u^2 - \frac{1}{6} u^3 + \frac{1}{24} u^4 - \&c. \right)$$

ou bien par des approximations :

$$p = \frac{2-u}{2+u} h, \text{ ou } p = \frac{12-6u+uu}{12+6u+uu} h.$$

H h 3

Or



Or, si l'on peut savoir à quelle hauteur z , le barometre descendra de la partie $\frac{1}{\nu} h$; posant $p = \left(1 - \frac{1}{\nu}\right) h$, on aura :

$$\frac{1}{\nu} + \frac{1}{2\nu^2} + \frac{1}{3\nu^3} + \frac{1}{4\nu^4} + \&c. = u = \frac{6\nu-1}{\nu(6\nu-4)}, \text{ à peu près,}$$

& puisque les coefficients α , β , γ , &c. iront fort en diminuant, & qu'ils seront très petits d'eux mêmes, ayant trouvé la valeur de u , on obtiendra fort à peu près :

$$z = h \left(\frac{u}{g} - \frac{\alpha u^2}{2gg} + \frac{(3\alpha\alpha - 2\beta)u^3}{6g^3} - \frac{(15\alpha^3 - 20\alpha\beta + 6\gamma)u^4}{24g^4} + \&c. \right)$$

$$\text{ou} \quad z = \frac{6\alpha g + (3\alpha\alpha - 4\beta)u}{6\alpha g + (6\alpha\alpha - 4\beta)u} \frac{hu}{g}.$$

LV. De là nous voyons, qu'à cause de la diminution de la chaleur, le barometre en l'élevant baisse plutôt d'une quantité donnée, que si la chaleur étoit partout la même. Or, si on savoit exactement en A, le rapport de la densité de l'air à celle du mercure, ou la fraction g , & la hauteur du barometre h , on trouveroit par le calcul précédent la hauteur, où le barometre devoit baisser d'une ligne, si la chaleur étoit partout la même. Car, prenant $\frac{1}{\nu} h = 1$ ligne, & posant

$$u = \frac{1}{\nu} + \frac{1}{2\nu^2} + \frac{1}{3\nu^3} + \&c. \text{ cette hauteur feroit } = \frac{hu}{g}.$$

Qu'on compare ensuite cette hauteur, qu'on trouve par l'expérience, qui soit moindre & $= \frac{hu}{g} - w$, & ayant à peu près

$$\frac{hu}{g} - w = h \left(\frac{u}{g} - \frac{\alpha uu}{2gg} \right), \text{ on en tirera } w = \frac{\alpha h u u}{2gg}, \text{ ou}$$

$$\alpha = \frac{2ggw}{h u u}, \text{ d'où l'on connoitra très exactement le premier coeffi-}$$

cient



cient α de la formule, qui contient la diminution de la chaleur $\frac{c}{v} = 1 + \frac{\alpha z}{h} + \frac{\epsilon z^2}{h^2} + \frac{\gamma z^3}{h^3} + \&c.$ puisqu'on peut regarder les autres termes, comme incomparablement plus petits.

LVI. Voilà donc une methode pour connoître par les expériences la diminution de la chaleur dans l'atmosphère. Pour en donner un exemple, supposons que la hauteur du barometre en bas en A, ait été observée de 30 pouces du pieds de Londres, ou $h = 2\frac{1}{2}$ pieds de Londres; & que la densité y soit à celle du mercure comme 1 à 10000,

de sorte que $g = \frac{1}{10000}$. Maintenant une ligne étant $\frac{1}{360} h$, nous

aurons $v = 360$, & $u = \frac{1}{358}$, & si la chaleur étoit par tout la même,

le barometre baisseroit d'une ligne à la hauteur de $69\frac{1}{2}$ pieds. Or, supposons que cet abaissement arrive déjà à la hauteur de 63 pieds;

& nous aurons $w = 6\frac{1}{2}$ pieds, & de là nous tirerons $\alpha = \frac{7}{1000}$.

Donc négligeant les autres termes, nous aurons pour la chaleur à cha-

que hauteur z cette équation : $r = \frac{c}{1 + \frac{7z}{1000h}}$, ou $r = \frac{c}{1 + \frac{z}{357}}$:

d'où il s'ensuivroit qu'à la hauteur de 357 pieds la chaleur seroit reduite à la moitié. Si la différence w avoit été plus petite, la valeur de α auroit aussi été trouvée moindre dans la même raison.

LVII. Si nous négligeons les termes affectés par ϵ , γ , δ , &c. & que nous supposions donnée la hauteur, où la chaleur est reduite à la moitié nous en pourrions assigner le degré de chaleur à toute autre hauteur, & delà l'élasticité de l'air avec sa densité. Soit cette hauteur

$= mh$, & puisque $r = \frac{c}{1 + \frac{\alpha z}{h}}$, nous aurons $\alpha = \frac{1}{m}$, & par-

tant

tant $r = \frac{c}{1 + \frac{z}{mh}}$: d'où l'on connoitra à toute autre hauteur z , le

rapport de la chaleur à celle qui se trouve en A. Ensuite, posant

$g\left(\frac{z}{h} + \frac{z}{2mh}\right) = u$, ou $u = \frac{g}{h}\left(1 + \frac{z}{2mh}\right)$, la hauteur du ba-

rometre en M sera $p = \frac{12 - 6u + uu}{12 + 6u + uu} h$, à très peu près ; & la

densité $q = \frac{12 - 6u + uu}{12 + 6u + uu} g\left(1 + \frac{z}{mh}\right)$. Soit la hauteur $AM =$

$z = nh$, & on aura à cause de $u = ng\left(1 + \frac{n}{2m}\right)$, pour cette hau-

teur $r = \frac{mc}{m+n}$; $p = \frac{12 - 6ng\left(1 + \frac{n}{2m}\right) + nngg\left(1 + \frac{n}{2m}\right)^2}{12 + 6ng\left(1 + \frac{n}{2m}\right) + nngg\left(1 + \frac{n}{2m}\right)^2} h$,

& de là $q = \frac{gp}{h}\left(1 + \frac{n}{m}\right)$.

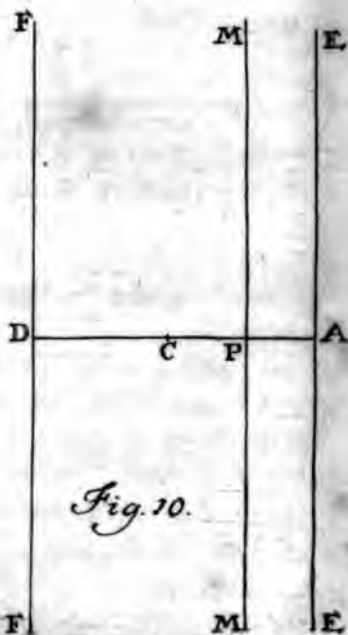
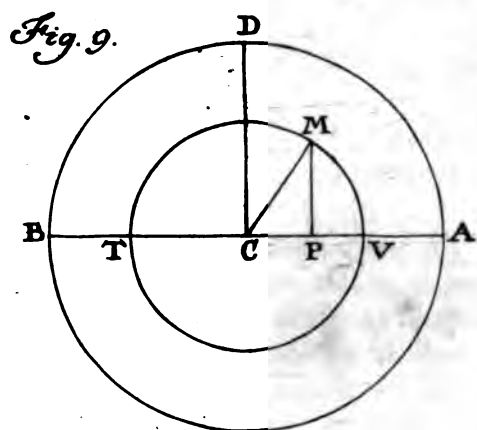
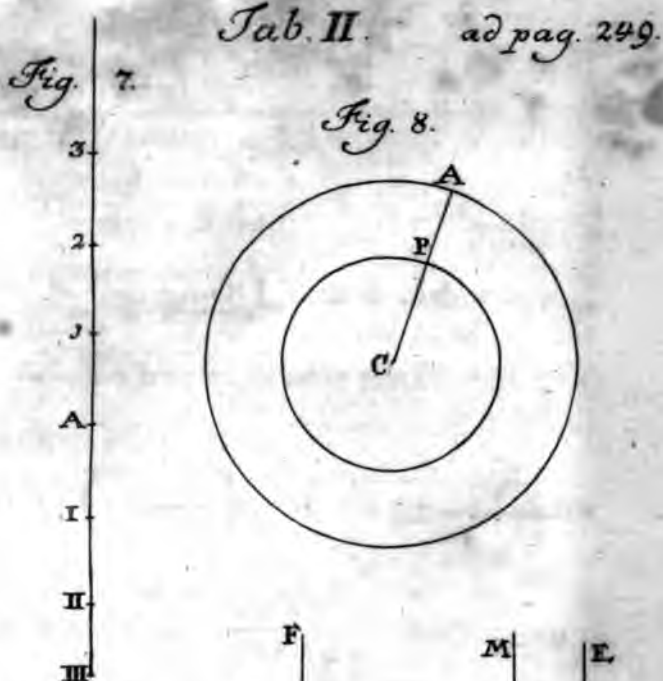
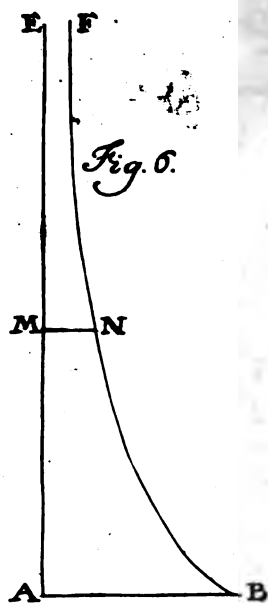
LVIII. Or, si l'on veut favoir à quelle hauteur $AM = z$, l'abaissement du mercure dans le barometre sera $= \frac{1}{v} h$, ou bien

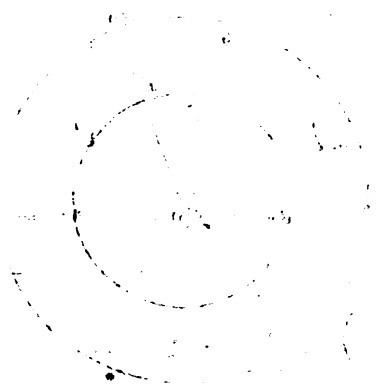
$p = \left(1 - \frac{1}{v}\right)$, on cherchera d'abord comme auparavant le nom-

bre u , de sorte que $u = \frac{1}{v} + \frac{1}{2v^2} + \frac{1}{3v^3} + \frac{1}{4v^4} + \&c.$ ou

à peu près $u = \frac{6v-1}{v(6v-4)}$, & puisque $\alpha = \frac{1}{m}$, $\epsilon = 0$, $\gamma = 0$, &c.

on







on trouvera la hauteur

$$AM = h \left(\frac{u}{g} - \frac{uu}{2mgg} + \frac{u^3}{2mm^2g^3} - \frac{5u^4}{8m^3g^4} + \&c. \right)$$

ou fort à peu près $AM = \frac{2mg+u}{mg+u} \cdot \frac{hu}{2g}$: & la densité y fera

$$q = \left(1 - \frac{1}{v} \right) \left(\frac{2mg+u}{mg+u} \cdot \frac{u}{2m} \right), \quad \& \text{ la chaleur}$$

$$r = \frac{c}{1 + \frac{2mg+u}{mg+u} \cdot \frac{u}{2mg}}, \quad \text{ou bien après avoir trouvé } AM = z,$$

$$\text{on aura } q = g \left(1 - \frac{1}{v} \right) \left(1 + \frac{z}{mh} \right), \quad \& \quad r = \frac{c}{1 + \frac{z}{mh}}$$

Donc, en remettant pour u la valeur $\frac{6v-1}{v(6v-4)}$, nous aurons :

$$AM = h \left(\frac{1}{vg} + \frac{1}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + \frac{1}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) \&c. \right)$$

& la profondeur, où le barometre hausse de la quantité $\frac{1}{v}h$, fera

$$h \left(\frac{1}{vg} - \frac{1}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + \frac{1}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) - \&c. \right)$$

LIX. On trouve quantité d'expériences, qu'on a faites sur la hauteur du barometre, tant en montant qu'en descendant dans l'atmosphère, d'où l'on a tâché de déterminer les hauteurs ou profondeurs, où le barometre hausse ou baisse de parties égales. Soit A le point fixe, d'où l'on compte ces hauteurs & profondeurs, que la hauteur du barometre y soit $= h$, la densité de l'air $= g$, celle du mercure étant $= 1$, & qu'à une hauteur au dessus AE $= mh$, la chaleur soit réduite

duite à la moitié. Soient ensuite 1. 2. 3. &c. en montant, & I. II. III. &c. en descendant les lieux, où le changement du baromètre vaille $\frac{1}{v}h$, de sorte que la hauteur du baromètre soit

$$\text{en 1} = \left(1 - \frac{1}{v}\right)h; \text{ en 2} = \left(1 - \frac{2}{v}\right)h; \text{ en 3} = \left(1 - \frac{3}{v}\right)h$$

$$\text{en I} = \left(1 + \frac{1}{v}\right)h; \text{ en II} = \left(1 + \frac{2}{v}\right)h; \text{ en III} = \left(1 + \frac{3}{v}\right)h.$$

Cela posé, voyons quel ordre doit régner dans les intervalles A, 1; 1, 2; 2, 3; en montant, & A, I; I, II; II, III; en descendant.

LX. Or la formule prouvée nous fournira les valeurs suivantes de ces intervalles, en montant :

$$A, 1 = h \left(\frac{1}{vg} + \frac{1}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + \frac{1}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) + \&c. \right)$$

$$1, 2 = h \left(\frac{1}{vg} + \frac{3}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + \frac{7}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) + \&c. \right)$$

$$2, 3 = h \left(\frac{1}{vg} + \frac{5}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + \frac{19}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) + \&c. \right)$$

& en descendant :

$$A, I = h \left(\frac{1}{vg} - \frac{1}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + \frac{1}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) - \&c. \right)$$

$$I, II = h \left(\frac{1}{vg} - \frac{3}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + \frac{7}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) - \&c. \right)$$

$$II, III = h \left(\frac{1}{vg} - \frac{5}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + \frac{19}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) - \&c. \right)$$

D'où

D'où l'on tire en prenant les différences :

$$2,3 - 1,2 = h \left(\frac{2}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + \frac{12}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) + \&c. \right)$$

$$1,2 - A,1 = h \left(\frac{2}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + \frac{6}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) + \&c. \right)$$

$$A,1 - A,1 = h \left(\frac{2}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) + 0 \right)$$

$$A,1 - 1,1 = h \left(\frac{2}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) - \frac{6}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) + \&c. \right)$$

$$1,1 - 1,1 = h \left(\frac{2}{v^2} \left(\frac{1}{2g} - \frac{1}{2mg^2} \right) - \frac{12}{v^3} \left(\frac{1}{3g} - \frac{1}{2mg^2} + \frac{1}{2m^2g^3} \right) + \&c. \right)$$

LXI. Si la chaleur étoit la même par toute la hauteur de l'atmosphère, ou qu'il fut $m = \infty$, ces intervalles iroient en croissant assez régulièrement en montant ; car on auroit

$III, II = h \left(\frac{1}{vg} - \frac{5}{2v^2g} + \frac{19}{3v^3g} \right)$	différences
$II, I = h \left(\frac{1}{vg} - \frac{3}{2v^2g} + \frac{7}{3v^3g} \right)$	$h \left(\frac{1}{v^2g} - \frac{4}{v^3g} \right)$
$I, A = h \left(\frac{1}{vg} - \frac{1}{2v^2g} + \frac{1}{3v^3g} \right)$	$h \left(\frac{1}{v^2g} - \frac{2}{v^3g} \right)$
$A, 1 = h \left(\frac{1}{vg} + \frac{1}{2v^2g} + \frac{1}{3v^3g} \right)$	$h \left(\frac{1}{v^2g} - 0 \right)$
$1, 2 = h \left(\frac{1}{vg} + \frac{3}{2v^2g} + \frac{7}{3v^3g} \right)$	$h \left(\frac{1}{v^2g} + \frac{2}{v^3g} \right)$
$2, 3 = h \left(\frac{1}{vg} + \frac{5}{2v^2g} + \frac{19}{3v^3g} \right)$	$h \left(\frac{1}{v^2g} + \frac{4}{v^3g} \right)$
	Cepen



Cependant il semble qu'il pourroit arriver, que l'intervalle II, III, devînt plus grand que I, II, lorsque $1 < \frac{4}{v}$, ou $v < 4$, ou $\frac{1}{v} > \frac{1}{4}$, mais il faut remarquer que dans ces cas, où le changement $\frac{1}{v} h$ seroit si considérable, notre formule approchée ne fauroit plus avoir lieu ; car il la faudroit alors continuer à plusieurs termes, par lequel l'accroissement de ces intervalles seroit rétabli.

LXII. Mais il n'en est pas de même, quand la chaleur diminue dans l'atmosphère en montant ; cet accroissement pourra bien alors devenir assez irregulier, & même négatif en quelques endroits, quoique la fraction $\frac{1}{v}$ fut très petite. Pour mieux éclaircir cet effet de la cha-

leur variable, posons d'abord $m = \frac{1}{g}$, ou $m = 10000$ à peu près, de sorte qu'à la hauteur de 10000 h la chaleur soit réduite à la moitié. Ayant donc $mg = 1$, nos intervalles seront :

$$\text{III, II} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{19}{3v^3} \right)$$

$$\text{II, I} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{7}{3v^3} \right)$$

$$\text{I, A} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{1}{3v^3} \right)$$

$$\text{A, I} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{1}{3v^3} \right)$$

$$\text{1, 2} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{7}{3v^3} \right)$$

$$\text{2, 3} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{19}{3v^3} \right)$$

dans ce cas donc tant en montant au dessus du point A, qu'en descendant au dessous, ces intervalles iroient en croissant. Or ces formules ne fauroient plus avoir lieu, lorsqu'on monte trop haut, ou qu'on descende trop bas : car alors il faudra recourir à nos premières formules sans se servir de ces approximations.

LXIII.



• **LXIII.** Posons donc pour ce cas $m = \frac{1}{g}$, & partant $\alpha = g$,

la hauteur du barometre à un endroit quelconque $= \left(1 - \frac{\mu}{\nu}\right)h$, &

à un de nos intervalles au dessus $= \left(1 - \frac{\mu-1}{\nu}\right)h$. Nous aurons

donc pour l'élevation du premier endroit cette équation :

$$l\left(1 - \frac{\mu}{\nu}\right) = -\frac{gz}{h} - \frac{ggzz}{2hh}, \quad \& \text{ partant}$$

$$z = \frac{h}{g} \left(\sqrt{1 + 2l \frac{\nu}{\mu - \nu}} - 1 \right)$$

& l'élevation du second, qui soit $= z'$ fera

$$z' = \frac{h}{g} \left(\sqrt{1 + 2l \frac{\nu}{\mu - \nu - 1}} - 1 \right)$$

Donc cet intervalle, par lequel la hauteur du barometre change de

$\left(1 - \frac{\mu}{\nu}\right)h$ à $\left(1 - \frac{\mu-1}{\nu}\right)h$, fera

$$\frac{h}{g} \left(\sqrt{1 + 2l \frac{\nu}{\nu - \mu - 1}} - \sqrt{1 + 2l \frac{\nu}{\nu - \mu}} \right)$$

Et prenant μ négatif nous aurons pour un tel intervalle quelconque au dessous de A

$$\frac{h}{g} \left(\sqrt{1 + 2l \frac{\nu}{\nu + \mu - 1}} - \sqrt{1 + 2l \frac{\nu}{\nu + \mu}} \right)$$

ou fort à peu près $= \frac{h}{g(\nu + \mu) \sqrt{1 + 2l \frac{\nu}{\nu + \mu}}}$.

LXIV. Dans cette hypothèse il est évident, qu'à quelque profondeur qu'on descende, le baromètre ne sauroit monter au delà d'une certaine hauteur, il ne sauroit même jamais atteindre la hauteur $= 2h$; car posant $p = 2h$, on a pour la profondeur z , où cela devoit arriver, cette équation $12 = \frac{g^2}{h} - \frac{gg^2z}{2hh}$, dont les racines

$z = \frac{h}{g} [V(1 - 212) + 1]$ sont imaginaires. La plus grande hauteur, à laquelle le baromètre puisse monter, sera donc lorsque $21\frac{v+\mu}{v} = 1$, ou bien $\mu = v(Ve - 1)$: donc cette plus grande hauteur du baromètre sera $= hVe = 1,6487h$, à laquelle il arrivera à la profondeur $z = \frac{h}{g}$; & à des profondeurs plus grandes, la hauteur du baromètre redeviendra plus petite: ce qui est sans doute un grand paradoxe.

Mais il n'en faut pas être surpris, puisque l'hypothèse $r = \frac{c}{1 - \frac{z}{mh}}$ renferme déjà cette grande absurdité, qu'à la profon-

deur $z = mh$, la chaleur est supposée infinie: d'où l'on voit que notre hypothèse, quelque bonne qu'elle soit pour la montée, ne sauroit être appliquée à des trop grandes profondeurs.

LXV. Considérons aussi le cas où $mg = 2$, ou environ $m = 20000$, de sorte qu'à la hauteur $= 20000h$ la chaleur soit réduite à la moitié: & nos intervalles seront:



	Differences	
$\text{III}, \text{II} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} - \frac{5}{4v^2} + \frac{95}{24v^3} \right)$..	$\frac{h}{g} \left(\frac{1}{2v^2} - \frac{5}{2v^3} \right)$
$\text{II}, \text{I} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} - \frac{3}{4v^2} + \frac{35}{24v^3} \right)$..	$\frac{h}{g} \left(\frac{1}{2v^2} - \frac{5}{4v^3} \right)$
$\text{I}, \text{A} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} - \frac{1}{4v^2} + \frac{5}{24v^3} \right)$..	$\frac{h}{g} \left(\frac{1}{2v^2} + 0 \right)$
$\text{A}, \text{I} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{1}{4v^2} + \frac{5}{24v^3} \right)$..	$\frac{h}{g} \left(\frac{1}{2v^2} + \frac{5}{4v^3} \right)$
$\text{I}, 2 = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{3}{4v^2} + \frac{35}{24v^3} \right)$..	$\frac{h}{g} \left(\frac{1}{2v^2} + \frac{5}{2v^3} \right)$
$2, 3 = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{5}{4v^2} + \frac{95}{24v^3} \right)$		

d'où l'on voit que ces intervalles décroîtront moins, plus on descend au dessous de A, & qu'ils cesseront enfin entièrement de diminuer, après quoi ils iront même en augmentant, comme dans le cas précédent $mg = 1$.

LXVI. Mais si $mg < 1$, l'ordre de ces intervalles deviendra plus irrégulier. Posons pour le faire voir $mg = \frac{1}{2}$, ou la hauteur, à laquelle la chaleur est réduite à la moitié, $= 5000h$ à peu près; & nos intervalles seront :

$$\text{III, II} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{5}{2v^2} + \frac{76}{3v^3} \right)$$

$$\text{II, I} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{3}{2v^2} + \frac{28}{3v^3} \right)$$

$$\text{I, A} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} + \frac{1}{2v^2} + \frac{4}{3v^3} \right)$$

$$\text{A, I} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} - \frac{1}{2v^2} + \frac{4}{3v^3} \right)$$

$$\text{I, 2} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} - \frac{3}{2v^2} + \frac{28}{3v^3} \right)$$

$$\text{2, 3} = \frac{h}{g} \left(\frac{1}{v} - \frac{5}{2v^2} + \frac{76}{3v^3} \right)$$

d'où l'on voit que les intervalles au dessous de A vont en croissant & que ceux au dessus de A en diminuant, mais que cette diminution devient de plus en plus petite, jusqu'à ce qu'elle évanouisse entièrement, après quoi ils redéviendront plus grands.

LXVII. On ne doit donc pas être surpris si en montant on trouve plus petits les intervalles, par lesquels le barometre descend d'une quantité donnée; & qu'en descendant on les trouve plus grands. Et puisque la chaleur, tant en montant dans l'atmosphère qu'en descendant dans les entrailles de la terre, peut suivre une loi fort irrégulière, qui s'écarte beaucoup de notre formule, on ne sera plus frappé si l'on y découvre encore une plus grande irrégularité dans les intervalles en question. De plus, cette irrégularité doit devenir encore plus grande; lorsque l'air n'est pas en équilibre, comme j'ai supposé jusqu'ici. On rencontre surtout dans les mines un vent presque continuel, d'où la grandeur des intervalles doit être fort altérée; & on fait par les principes du mouvement des fluides, que les autres circonstances demeurant les mêmes, le mouvement doit diminuer la pression, & partant la hauteur du barometre.

LXVIII. Ayant remarqué, que l'atmosphère ne fauroit être en équilibre, à moins qu'à hauteurs égales le degré de chaleur ne soit partout le même, on comprend bien qu'il doit naître un vent toutes les fois,



fois, qu'à égales hauteurs la chaleur est différente. La raison en est, que les pressions sur chaque particule de l'air ne peuvent plus être balancées par son poids. Or, si nous supposons la pression verticale en équilibre avec la gravité de chaque particule, les pressions horizontales ne peuvent pas évanouir, & partant l'air sera poussé horizontalement. Si nous consultons les formules données ci-dessus pour les trois pressions, nous appercevrons bientôt, que l'air doit être poussé du côté, où est la plus grande chaleur, de sorte qu'il doit y avoir toujours un vent des endroits, où il fait plus chaud, vers ceux où il fait plus froid à la même hauteur. Cet effet doit toujours avoir lieu dans la supposition, que les pressions verticales soient en équilibre avec la gravité.

*De l'Equilibre des fluides dans l'hypothèse de la Gravité
dirigée vers un ou plusieurs centres.*

LXIX. Lorsque les forces sollicitantes sont dirigées vers un centre fixe, & qu'elles sont proportionnelles à une fonction quelconque de la distance, de sorte qu'à égales distances elles soient aussi égales ; il est évident, que les couches seront sphériques, & concentriques autour du centre de forces, & que dans l'état d'équilibre tant la pression que la densité doit être la même par toute l'étendue de chaque couche. Et si le fluide est compressible, & que la chaleur influë sur son élasticité, l'équilibre ne sauroit subsister, à moins que la chaleur ne fut la même par chaque couche. Quand cette condition n'a pas lieu, on peut conclure comme auparavant, que le fluide sera porté des endroits plus chauds aux plus froids ; mais je me borne ici uniquement à la considération de l'équilibre.

LXX. Soit C le centre des forces, & à la distance $CP = z$, soit la force accélératrice $= Z$ fonction quelconque de z ; comme cette force tend à diminuer la distance z , nous aurons pour nos formules $ds = -Zdz$, & posant la densité en $P = q$, & la pression exprimée par la hauteur $= p$, l'équilibre sera renfermé dans cette

équation $dp = -gZdz$. Ce que je viens de développer sur les fluides compressibles dans l'hypothèse de la gravité naturelle, s'appliquera aisément à l'hypothèse présente; & il seroit superflu, si je venois traiter de nouveau de cette espèce de fluides. Soit donc le fluide incompressible, & sa densité partout la même $= g$, & notre formule donnera: $p = C - g \int Z dz$. Supposons qu'à la couche A, dont le demi-diamètre $CA = a$, la pression soit $= 0$, & prenant la constante C en sorte que p évanouisse, si $z = a$, la formule trouvée montrera à chaque distance $CP = z$ du centre la pression; la plus haute surface, où le fluide est de niveau, sera donc sphérique, dont le rayon $CA = a$.

LXXI. Si la force centrale est proportionnelle à la distance, & que la force accélératrice en A soit $= n$, on aura $Z = \frac{nz}{a}$, & partant

$$p = C - \frac{ngz^2}{2a} = \frac{1}{2}nga - \frac{ngz^2}{2a} = \frac{nga}{2} \left(1 - \frac{z^2}{a^2}\right).$$

Donc la pression au centre même C sera $= \frac{1}{2}nga$; ce qui seroit presque le cas, si toute la terre étoit formée d'eau, & qu'il n'y eût point de mouvement de rotation.

Si l'on veut supposer la force centrale réciproquement proportionnelle au carré de la distance, on aura $Z = \frac{naa}{zz}$, prenant le nombre n pour marquer la force accélératrice en A, & on aura la pression en P:

$$p = C + \frac{ngaa}{z} = \frac{ngaa}{z} - nga = nga \left(\frac{a}{z} - 1\right)$$

d'où la pression au centre C deviendrait infinie.

Fig. 9. LXXII. Si les particules du fluide sont attirées non seulement vers le centre fixe C par la force accélératrice Z, fonction quelconque de la distance $CM = z$, mais qu'elles soient outre cela repoussées d'une

d'une ligne fixe ACB, qui passe par le centre C, par des forces proportionnelles aux distances depuis cet axe, de sorte qu'à la distance $= b$ cette force soit $= m$; au point M il y aura deux forces accélératrices, l'une selon MC, qui est $= Z$, & l'autre selon PM $= y$, qui est $= \frac{my}{b}$, ayant tiré de M la perpendiculaire MP à l'axe ACB.

Cela posé, l'effort au point M fera : $s = -\int Z dz + \frac{myy}{2b}$, &

partant $ds = -Z dz + \frac{my dy}{b}$. Donc, si la densité en M est

$= q$, & la pression exprimée par la hauteur $= p$, nous aurons cette équation

$$dp = -qZ dz + \frac{mqy dy}{b}$$

& les couches doivent être prises en sorte, que pour chacune la quantité $-\int Z dz + \frac{myy}{2b}$ soit une quantité constante ; chaque couche

fera donc une surface engendrée par la révolution d'une certaine courbe TVM autour de l'axe AB.

LXXIII. Il faut donc distinguer tout le fluide par de telles couches, & pour trouver la figure de chacune, on s'a qu'à chercher les courbes TMV, par la révolution desquelles autour de l'axe AB ces couches naissent. Or pour chacune de ces courbes, en posant CM $= z$,

& PM $= y$, on a cette équation $-\int Z dz + \frac{myy}{2b} = \text{Const}$

Et comme toutes ces figures ne diffèrent entr'elles que de la valeur de la constante C, leur nature sera exprimée par la même équation diffé-

rentielle $-Z dz + \frac{my dy}{b} = 0$. Ayant trouvé ces couches, il

faut que tant la densité que l'élasticité soit la même par toute l'étendue de chaque couche ; & si le fluide est compressible, & que la chaleur influé sur son élasticité, il faut aussi que la même chaleur règne par

l'étendue de chaque couche: sans cette dernière condition, l'équilibre ne seroit pas même possible.

LXXIV. Or, supposons le fluide incompressible, & que sa densité soit par tout la même $q = g$, & la pression en M sera exprimée par la hauteur $p = C - g \int Z dz + \frac{mgyy}{2b}$.

Donc, si ADB représente la couche la plus haute, où le fluide est censé être de niveau, il faut C déterminer en sorte, que si l'on rapporte z & y à cette couche, la valeur de p évanouisse. Donc, si l'équation pour la dernière couche est :

$$- \int Z dz + \frac{mgyy}{2b} = A$$

la pression à toute autre couche sera :

$$p = - Ag - g \int Z dz + \frac{mgyy}{2b}.$$

D'où l'on voit que par toute l'étendue de chaque couche la pression est la même : & si nous considérons la couche, dont la nature est exprimée par cette équation : $-\int Z dz + \frac{mgyy}{2b} = L$,

la pression dans cette couche sera partout $p = (L - A)g$.

LXXV. Soit la force centrale proportionnelle aux distances, ou $Z = \frac{nz}{b}$, de sorte que $\int Z dz = \frac{nz^2}{2b}$. On aura donc pour cha-

que couche cette équation $\frac{mgyy - nz^2}{2b} = \text{Const.}$ qui est ou

pour une ellipse, lorsque $m < n$, ou pour une hyperbole lorsque $m > n$, ou pour deux lignes droites parallèles & perpendiculaires à l'axe AB, lorsque $m = n$. Or en général la pression à un point quelconque M sera $p = g \left(\frac{mgyy - nz^2}{2b} - A \right)$: ou bien,

si nous

si nous posons l'abscisse $CP = x$, à cause de $xx = xx + yy$, nous aurons cette équation pour la pression :

$$p = g \left(\frac{(m - n)yy - nxx}{2b} - A \right)$$

où il faut remarquer, que là où cette formule est négative, le fluide ne sauroit exister : il n'occupera que les endroits, où la valeur de cette formule est positive, & sera terminé là où elle évanouit, de sorte que pour la dernière surface du niveau, on aura cette équation :

$$(m - n)yy - nxx - 2Ab = 0.$$

LXXVI. Commençons par considérer le cas, où $m = n$, & il n'y aura point d'équilibre, à moins que A ne soit une quantité négative : soit donc $A = -\frac{n a a}{2b}$, pour avoir

$$p = \frac{ng}{2b} (aa - xx).$$

Dans ce cas donc, le volume du fluide résultera par la révolution de l'espace indéterminé $ABEF$, compris entre les deux parallèles AE & BF , perpendiculaires à l'axe AB , & de part & d'autre également distantes du centre C , de sorte que $CA = CB = a$. Il sera donc terminé par deux plans infinis EAE & FBF , où la pression évanouit. Entre ces deux plans il y aura par tout une pression positive, & par toute l'étendue de chaque plan perpendiculaire à l'axe la même ; ainsi dans, le plan MPM , la pression sera $= \frac{ng}{2b} (CA^2 - CP^2)$; & au plan qui passe par le centre C la pression sera $= \frac{ng}{2b} CA^2$, & partant la plus grande.

LXXVII. Si m est plus grand que n , ou $m - n$ positif, il y aura trois cas à considérer, selon que la constante A est positive



tive, ou négative, ou zero. Soit premièrement $A = 0$, & la pression sera

$$p = \frac{g}{2b} [(m-n)yy - nxx]$$

d'où nous tirons pour les surfaces, où la pression est nulle, ces deux

Fig. 11. équations $y = x\sqrt{\frac{n}{m-n}}$, & $y = -x\sqrt{\frac{n}{m-n}}$, qui sont pour deux lignes droites ECF, également inclinées à l'axe AB, & qui passent par le centre C, la tangente de leur inclination à l'axe, ou de l'angle ACE, étant $= \sqrt{\frac{n}{m-n}}$, & le sinus $= \sqrt{\frac{n}{m}}$: & ainsi les couches de niveau seront les deux surfaces coniques ECF. Pour les autres couches, où la pression est la même, on aura cette équation : $(m-n)yy - nxx = cc$, la pression y étant $= \frac{gce}{2b}$. Cette couche sera donc engendrée par la révolution d'une hyperbole MVM entre les asymptotes EE & FF, & à cause de $cc = (m-n)CV^2$, la pression par toute cette couche sera $= \frac{(m-n)g \cdot CV^2}{2b}$.

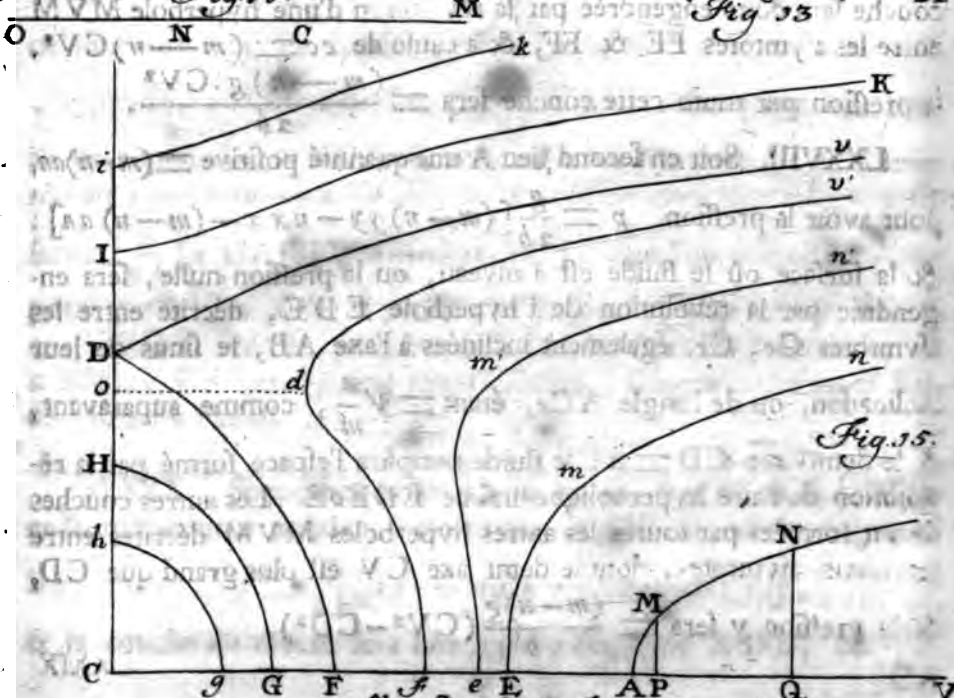
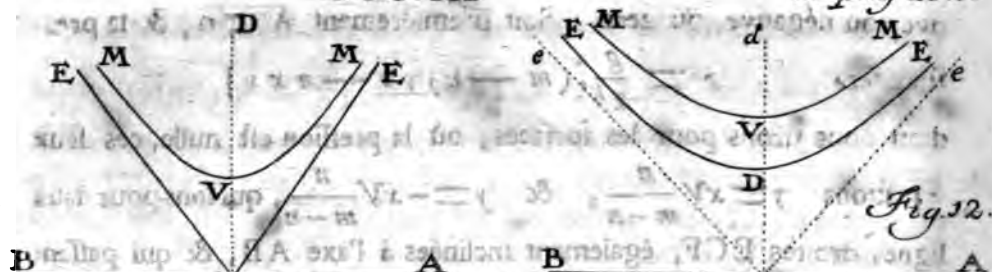
LXXVIII. Soit en second lieu A une quantité positive $= (m-n)aa$, pour avoir la pression $p = \frac{g}{2b} [(m-n)yy - nxx - (m-n)aa]$:

Fig. 12. & la surface où le fluide est à niveau, ou la pression nulle, sera engendrée par la révolution de l'hyperbole EDE, décrite entre les asymptotes Ce, Ce, également inclinées à l'axe AB, le sinus de leur inclination, ou de l'angle ACe, étant $= \sqrt{\frac{n}{m}}$, comme auparavant ; & le demi-axe CD $= a$: le fluide remplira l'espace formé par la révolution de l'aire hyperbolique infinie EDEdE. Les autres couches seront formées par toutes les autres hyperboles MVM décrites entre les mêmes asymptotes, dont le demi-axe CV est plus grand que CD, & la pression y sera $= \frac{(m-n)g}{2b} (CV^2 - CD^2)$.

LXXIX.

Tab. III

ad pag. 262.





LXXIX. Enfin, si A est une quantité négative $= -naa$, la pression étant $p = \frac{g}{2b}[(m-n)yy - nxx + naa]$,

la surface de niveau est engendrée par la révolution de l'hyperbole $naa = nxx - (m-n)yy$, ou plutôt des deux hyperboles conjuguées AE , BF , décrites sur l'axe même $AB = 2a$, dont les asymptotes Ce , Cf sont inclinées à l'axe de l'angle ACe , duquel le sinus $= \sqrt{\frac{n}{m}}$. Le fluide occupera tout l'espace infini $EABF$, renfermé entre les deux hyperboles conjuguées AE & BF , concevant cet espace tourné autour de l'axe AB . Les couches de cet espace seront aussi formées par toutes les autres hyperboles conjuguées VM , VM , décrites entre les mêmes asymptotes, dont l'axe VV est moindre que AB , & la pression y sera $= \frac{ng}{2b}(CA^2 - CV^2)$. L'espace conique formé par les asymptotes mêmes Ce , Cf , donnera donc aussi une couche, où la pression sera $= \frac{ng}{2b}.CA^2$. Mais outre ces toutes les hyperboles NWN , décrites entre les asymptotes Ce , Cf , donneroit aussi des couches à l'infini; & la pression dans une telle couche sera $= \frac{g}{2b}[n.CA^2 + (m-n)CW^2]$: d'où l'on voit qu'en s'éloignant par la ligne CD , la pression va toujours en augmentant, & même jusqu'à l'infini; ce qui arrive aussi dans les deux cas précédens, où la distance CV peut croître jusqu'à l'infini. Dans tous ces cas le fluide s'étend à l'infini.

Fig. 13.

LXXX. Supposons enfin $n > m$ ou $m-n < 0$, & la pression ne sauroit devenir positive, à moins que A n'ait une valeur négative.

Soit donc : $p = \frac{g}{2b}[naa - nxx - (n-m)yy]$,

& la couche de niveau sera une surface elliptique ADB , où

CA

Fig. 9.



$$CA = CB = \frac{a}{\sqrt{n}}, \text{ \& } CD = \frac{a}{\sqrt{(n-m)}}; \text{ de sorte que } CD > CA.$$

Le fluide remplira donc la cavité de cet ellipsoïde, dont CD représente le demi-diamètre de l'équateur. Toutes les autres couches comme VMT, seront aussi des ellipses semblables, plus petites, & si l'équation en est

$$n x x + (n-m) y y = c c,$$

la pression de cette couche sera $= \frac{g}{2b} (a a - c c)$, ou puisque

$$a a = n . CA^2, \text{ \& } c c = n . CV^2, \text{ elle est } = \frac{ng}{2b} (CA^2 - CV^2).$$

Ce cas approche fort de la figure de la Terre, ou autre Planete, qui par son mouvement de rotation produit la force centrifuge, dont toutes les particules sont repoussées de l'axe AB, & cela proportionnellement aux distances de cet axe, comme j'ai supposé. Or, si ce mouvement d'une masse fluide peut subsister, ou non ? c'est une question, qui ne sauroit être décidée ici, où je me contente de regarder la force centrifuge comme une force particuliere, qui agit sur le fluide en repos.

LXXXI. Ce sont donc les figures, qu'une masse fluide doit recevoir, dont les particules sont attirées à un centre fixe en raison des distances, & en même tems repoussées d'un axe fixe aussi en raison des distances; où j'ai introduit ces dernieres forces pour tenir lieu de la force centrifuge, qui agiroit sur le fluide, s'il tournoit d'un mouvement donné autour de cet axe. Pour éclaircir cette matiere davantage, je substituerai au lieu de cette force centrale une autre, qui pousse le fluide au centre C, en raison réciproque des quarrés des distances, en laissant l'autre force centrifuge inaltérée. Soit donc comme ci-dessus, la force centrale $Z = \frac{n a a}{z z}$, pour avoir son effort $\int Z dz = - \frac{n a a}{z}$; & supposant la densité du fluide partout la même $= g$, à un endroit quelconque M, dont la distance au centre C est $CM = z$, & à l'axe

AB

A B. la distance $PM = y$, la pression sera exprimée par la hauteur p , dont la valeur est $p = g \left(\frac{naa}{z} + \frac{myy}{2b} - na \right)$.

LXXXII. Il est clair que la constante C doit être prise négative, puisque d'ailleurs la pression ne sauroit nulle part évanouir. Ainsi nous aurons pour la dernière couche, où le fluide est de niveau, ou $p = 0$, cette équation :

$$\frac{naa}{z} + \frac{myy}{2b} = na, \text{ ou } z = \frac{2naab}{2nab - myy},$$

or pour toute autre couche, où la pression est positive, on aura :

$$\frac{naa}{z} + \frac{myy}{2b} > na, \text{ ou } z < \frac{2naab}{2nab - myy}.$$

Je remarque ici d'abord que pour chercher ces figures, on se tromperoit, si l'on vouloit ramener cette équation à des coordonnées orthogonales $CP = x$, & $PM = y$, en substituant $z = \sqrt{xx + yy}$, d'où l'on tireroit une ligne du sixième ordre ; car il est clair que cette même ligne répondroit aussi à l'équation $z = \frac{2naab}{2nab - myy}$.

Or ce seroit le cas, où les particules du fluide seroient repoussées du centre en raison réciproque du carré des distances, & partant l'équation rationnelle du sixième degré entre x & y comprendroit conjointement deux hypothèses différentes, l'une des forces centrales attirantes, & l'autre des forces centrales repoussantes.

LXXXIII. Donc, pour écarter ce dernier cas, il ne faut donner à la distance z que des valeurs positives, & partant il n'est pas permis de lui substituer la valeur radicale $\sqrt{xx + yy}$, puisqu'alors après la réduction à la rationalité on ne seroit plus le maître de séparer les cas, où la valeur de z deviendrait négative dans l'équation fondamentale. On sera surpris qu'une telle équation finale pût contenir plus que le problème qui l'avoit fournie, ne renferme : mais il faut con-



qu'il ne sur $y=0$, & $z=\infty$, cette couche se réduit donc à deux lignes droites situées sur l'axe même, & qui sont de part & d'autre infiniment éloignées du centre C. Pour tous les autres cas, en posant

$y=0$, on a $z=\frac{aa}{c}$, d'où l'on voit que chaque couche traverse Fig. 17.

l'axe en deux points également éloignés du centre C, & dont la distance sera d'autant plus grande, plus la ligne c est prise petite. Puisque de part & d'autre du centre C les figures sont les mêmes, il suffit de borner nos recherches à un côté du centre C sur l'axe CA; soit donc CA la valeur de z en posant $y=0$, qu'une petite valeur de c donne, & de plus grandes donneront CE, CF, &c. de plus en plus petites, comme la position $c=0$, a rendu la valeur de z infinie.

LXXXVI. Pour trouver la courbe qui passe par le point A, donnons à y une valeur extrêmement petite, & nous aurons fort à peu

près $z=\frac{aa}{c}+\frac{maa}{2nbc}yy$, ayant $CA=\frac{aa}{c}$.

Soit $PM=y$, & $AP=x$, & puisque $CM=z$, à cause de

$$zz=\left(\frac{aa}{c}+x\right)^2+yy,$$

nous trouverons en négligeant xx , & les plus hautes puissances de y , cette équation :

$$\frac{a^4}{cc}+\frac{ma^4}{nbc^3}yy=\frac{a^4}{cc}+\frac{2aax}{c}+yy,$$

qui se réduit à $x=\frac{cyy}{2aa}\left(\frac{ma^4}{nbc^3}-1\right)$.

Donc, tant que c est pris si petit, que $\frac{ma^4}{nbc^3} > 1$, la valeur de x sera positive, & la courbe tournera sa convexité vers le centre C, & le rayon de sa courbure en A sera $=\frac{naabcc}{ma^4-nb^2c^2}$. Cette



la courbe s'éloignera donc de plus en plus du centre C, & s'étendra du côté de l'axe CA prolongé à l'infini, où la plus grande distance de cet axe sera $y = \sqrt{\frac{2nbc}{m}}$, à laquelle répond $z = \infty$; elle aura donc une asymptote parallèle à l'axe, qui en est éloignée de l'intervalle $= \sqrt{\frac{2nbc}{m}}$.

LXXXVII. Pour démontrer cette étendue uniforme de la courbe AMN à l'infini, considérons en une appliquée quelconque QN, moindre que $\sqrt{\frac{2nbc}{m}}$, & soit $yy = \frac{2(1-v)nbc}{m}$, posant $v < 1$, mais pourtant $v > 0$, & le point N sera réel, pourvu que la distance CN $= z$, soit plus grande que QN $= y$. Or, posant cette valeur pour yy , on aura $z = \frac{aa}{yc}$, & puisque par hypothèse $ma^4 > nbc^3$, il est évident que $zz = \frac{a^4}{vyc^3}$ est toujours plus grand que $yy = \frac{2(1-v)nbc}{m}$, ou $ma^4 > 2vv(1-v)nbc^3$. Car la plus grande valeur de $2vv(1-v)nbc$ est $\frac{8}{27}nbc^3$, qui provient si $v = \frac{2}{3}$. Donc, non seulement quand $ma^4 > nbc^3$? mais pourvu qu'il soit $ma^4 > \frac{8}{27}nbc^3$, à toute distance $y < \sqrt{\frac{2nbc}{m}}$ répond une valeur $z > y$, & partant tous les points N de la courbe AMN seront réels. Cette propriété est donc commune à tous les cas, où $c < \frac{2}{3}a\sqrt[3]{\frac{ma}{nb}}$. quand même c fera plus grand que $a\sqrt[3]{\frac{ma}{nb}}$. Mais, si $c > \frac{2}{3}a\sqrt[3]{\frac{ma}{nb}}$, la courbe n'aura pas des parties, qui répondent à toutes les distances y moindres que $\sqrt{\frac{2nbc}{m}}$.

LXXXVIII.



LXXXVIII. Mais il faut démontrer de plus, qu'en augmentant les appliquées y depuis zero jusqu'à leur plus grande valeur $\sqrt[3]{\frac{2nbc}{m}}$, les abscisses AQ ou CQ vont toujours en augmentant, dans le cas que nous considérons à présent, où $ma^3 > nbc^3$, ou $c < a\sqrt[3]{\frac{ma}{nb}}$. Soit pour cet effet $ma^3 = \lambda nbc^3$ posant $\lambda > 1$, & nous aurons $CQ^3 = zz - yy = \frac{\lambda nbc}{vv m} - \frac{2(1-v)nbc}{m}$, & il s'agit de faire voir, que cette quantité devient plus grande, plus on diminue la fraction v . Or en diminuant v cette quantité va en augmentant, quand celle-cy $\frac{\lambda}{vv} + 2v$ prendra des accroissemens continuels. Posons $v - dv$ pour v , & l'accroissement sera $2\left(\frac{\lambda}{v^3} - 1\right)dv$, qui est par conséquent toujours positif, pourvûque $v^3 < \lambda$, ce qui arrive évidemment dans le cas présent, puisque $v < 1$, & $\lambda > 1$. D'où nous voyons que si $\lambda = 1$, ou $c = a\sqrt[3]{\frac{ma}{nb}}$, l'accroissement de l'abscisse n'évanouît qu'au premier instant, qui soit en E, où la courbure évanouît, & de là la courbe suivra un trait semblable Emn, qui s'étend à l'infini tout comme dans les cas, où $c < a\sqrt[3]{\frac{ma}{nb}}$.

LXXXIX. Nous voilà donc arrivés à la connoissance de toutes les couches qui coupent l'axe au delà du point E, posant pour ce point $c = a\sqrt[3]{\frac{ma}{nb}}$, ou la distance même CE $= a\sqrt[3]{\frac{nbc}{ma}}$, & toutes ces couches s'étendent uniformément à l'infini, comme elles sont représentées dans la figure. Pour approcher plus du centre, posons $c > a\sqrt[3]{\frac{ma}{nb}}$, mais pourtant $c < \frac{3}{2}a\sqrt[3]{\frac{ma}{nb}}$: de sorte que $\lambda < 1$, & $\lambda > \frac{1}{8}$:



& chaque distance y moindre que $\sqrt{\frac{2nbc}{m}}$, donnera un point réel de la courbe. Mais, pendant que les appliquées croissent, les abscisses diminueront depuis le commencement par quelque intervalle tant que $\nu\lambda > \lambda$. Soit F le point, où $c = \frac{2}{3}a\sqrt[3]{\frac{ma}{\nu b}}$, ou $CF = \frac{2}{3}a\sqrt[3]{\frac{nb}{ma}}$, & la figure de la couche qui passe par ce point s'approchera d'abord de la perpendiculaire CD, & la touchera même au point D, d'où elle réjaillit quasi, & depuis s'éloignera de CD en allant par ν à l'infini, & s'approchant de plus en plus de son asymptote parallèle à l'axe. Les autres couches entre E & F prendront une route presque semblable, avec cette différence, qu'elles ne parviennent pas jusqu'à la droite CD, & qu'elles ont un point d'inflexion.

XCX. Mais, lorsque $c > \frac{2}{3}a\sqrt[3]{\frac{ma}{nb}}$, ou bien $\lambda < \frac{8}{27}$, il y aura des valeurs de y moindres que $\sqrt{\frac{2nbc}{m}}$, auxquelles ne répond aucune partie de la courbe. Car nommant l'abscisse prise sur l'axe depuis le centre $C = x$, & posant $yy = \frac{2(1-\nu)nbc}{m}$, nous avons trouvé

$$xx = \frac{nbc}{m} \left(\frac{\lambda}{\nu\nu} - 2 + 2\nu \right).$$

Donc, lorsque $\frac{\lambda}{\nu\nu} + 2\nu = 2$ l'abscisse x évanouit, & lorsque

$\frac{\lambda}{\nu\nu} + 2\nu < 2$ elle devient imaginaire. Or, si $\lambda = \frac{8}{27}$, l'équation

$\frac{\lambda}{\nu\nu} + 2\nu = 2$ a deux racines égales chacune $\nu = \frac{2}{3}$, la troisième

étant négative $\nu = -\frac{1}{3}$, & partant inutile; ce qui est le cas précédent, où le point D tombe en CD, à laquelle ligne les deux branches



ches FD & $\nu\mu$ sont inclinées d'un angle de 60 degrés. Mais, si $\lambda < \frac{8}{27}$, l'équation $\frac{\lambda}{\nu\nu} + 2\nu = 2$ aura deux racines inégales positives dont l'une & l'autre donne un point dans la ligne CD , par lesquels la couche passe, comme H & I . Cette couche deviendra donc double, l'une semblable à un quart d'ellipse GH , & l'autre passera de I par K à l'infini, en s'éloignant de l'axe CA , & s'approchant de son asymptote, dont la distance à l'axe est $= \sqrt{\frac{2\pi bc}{m}}$.

XCI. Voilà donc les figures des principales couches, qu'on doit distinguer dans le fluide dans l'hypothèse proposée. D'abord en E , prenant $CE = a\sqrt[3]{\frac{\pi b}{ma}}$, & plus loin du centre C les couches sont formées de la révolution des courbes Emn , AMN autour de l'axe CA , ces courbes s'éloignant tant du centre C , que de la droite CD , qui est tirée sur l'axe au centre C perpendiculaire. Ensuite, depuis E jusqu'en $CF = \frac{2}{3}a\sqrt[3]{\frac{\pi b}{ma}}$, ou $CF = \frac{2}{3}CE$, ces courbes seront plus irrégulières comme $em'v'$, & fdv' , en s'approchant au commencement de la ligne CD . Or la courbe qui aboutit en F , parvient jusqu'à la droite CD en D , de sorte que $CD = \frac{2}{3}CF$, faisant en D l'angle CDF de 60°, d'où elle rebrousse en ν , faisant aussi l'angle $ID\nu$ de 60°. Cette branche $D\nu$ ne peut pas être censée la continuation de la branche FD , ce qui seroit contraire à la loi de continuité; mais il faut considérer, qu'à l'autre côté de la ligne CD se trouvent des courbes pareilles, & $D\nu$ est la continuation de la branche semblable à FD , qui est de l'autre côté de CD .

XCII. Aux points G qui sont encore plus proches du centre C , les couches GH & gh passent perpendiculairement par la droite CD , & sont semblables à des quarts d'ellipse. Or il faut remarquer, que dans toutes ces courbes la raison entre CH & CG est moindre que celle



celle de 3 à deux, & plus le point G approche du centre C; plus ce rapport approche de la raison d'égalité, de sorte que dans cette hypothese il seroit impossible que le diametre de l'équateur d'une Planete surpassât plus de la moitié son axe. Mais chacune de ces couches GH est accompagnée d'une autre IK, qui s'étend à l'infini, & où la pression est la même, quoique ces couches ne soient nulle part liées ensemble; ainsi à la couche *gh* appartient encore la couche *ik*, qui s'en éloigne d'autant plus, plus celle-là devient petite. De cette maniere tout l'espace du centre C est partagé en couches, & on ne sauroit marquer aucun point, par lequel ne passe une couche.

XCIII. Autour d'un tel centre le fluide peut donc être en équilibre sous plusieurs formes différentes; il aura une figure terminée de toute part, lorsque la couche de niveau est une de celles qui sont représentées par GH; car alors tout l'espace GCH étant rempli de fluide se trouvera en équilibre, & pourra être considéré comme une Planete. Donc, une telle Planete ne sauroit subsister, à moins que la moitié de son axe CG ne fut plus petite que $\frac{2}{3} a \sqrt[3]{\frac{nb}{ma}}$; car si CG

devenoit égale à $\frac{2}{3} a \sqrt[3]{\frac{nb}{ma}}$, la Planete seroit sous l'équateur en D pointue. Si *fd'* étoit la couche de niveau, le fluide devroit être étendu vers *v'* à l'infini; mais s'il étoit entouré, par exemple, en *do* d'une croute ferme, l'équilibre pourroit avoir lieu, ce qu'il faut entendre de toutes les autres couches Em, AM, étant prises pour celles de niveau. Sans cette condition tout l'espace devroit être rempli de fluide à l'exception de l'espace conoïdique VEn, ou VAn.

XCIV. Il y a encore à remarquer que cette hypothese renferme de tels cas d'équilibre, où tout l'espace autour de l'axe CV seroit vuide de fluide. Cela arrive si l'on prend pour le niveau la couche Dv, ou toute autre au dessus IK; car alors tout l'espace étant rempli de fluide, & qu'il n'y eut de vuide que l'espace conoïdique formé



mé par la révolution de la courbe Dv ou IK autour de l'axe, cette masse de fluide seroit en équilibre. Pour mieux comprendre cela, qu'on conçoive tout l'espace autour de C en tout sens plein de fluide, & il n'y a aucun doute que cette masse ne soit en équilibre; ce seroit notre premier cas, où $c = 0$. Ensuite, qu'on retranche de cette masse infinie une portion quelconque renfermée dans une des couches trouvées, & le reste demeurera en équilibre. Les parties qu'on pourra retrancher de cette manière sont les solides formés par la révolution de quelqu'une des aires suivantes :

VAN , VEN , Ven' , $Vfdv'$, $VFDv$, $VCDv$, &c.

d'où l'on voit sous combien de figures différentes le fluide pourroit être en équilibre dans l'hypothese, que je viens de considérer.





PRINCIPES GÉNÉRAUX DU MOUVEMENT DES FLUIDES.

PAR M. EULER.

I.

Ayant établi dans mon *Mémoire* précédent les principes de l'équilibre des fluides le plus généralement, tant à l'égard de la diverse qualité des fluides, que des forces qui y puissent agir ; je me propose de traiter sur le même pied le mouvement des fluides, & de rechercher les principes généraux, sur lesquels toute la science du mouvement des fluides est fondée. On comprend aisément que cette matière est beaucoup plus difficile, & qu'elle renferme des recherches incomparablement plus profondes : cependant j'espère d'en venir aussi heureusement à bout, de sorte que s'il y reste des difficultés, ce ne sera pas du côté du mécanique, mais uniquement du côté de l'analytique : cette science n'étant pas encore portée à ce degré de perfection, qui seroit nécessaire pour développer les formules analytiques, qui renferment les principes du mouvement des fluides.

II. Il s'agit donc de découvrir les principes, par lesquels on puisse déterminer le mouvement d'un fluide, en quelque état qu'il se trouve, & par quelques forces qu'il soit sollicité. Pour cet effet examinons en détail tous les articles, qui constituent le sujet de nos recherches, & qui renferment les quantités tant connues qu'inconnues. Et d'abord la nature du fluide est supposée connue, dont il faut considérer les diverses espèces : le fluide est donc, ou incompressible, ou compressible. S'il n'est pas susceptible de compression, il faut distinguer deux cas, l'un où toute la masse est composée de parties homogènes, dont la densité est partout & demeure toujours la même, l'autre



tre où elle est composée de parties hétérogenes ; & ici on doit savoir la densité de chaque espece, & la proportion du mélange. Si le fluide est compressible, & que sa densité soit variable, il faut connoître la loi, selon laquelle son élasticité dépend de la densité ; si c'est uniquement de la densité, que l'élasticité dépend, ou encore d'une autre qualité, comme de la chaleur, qui est propre à chaque particule du fluide, au moins pour chaque instant du tems.

III. On doit aussi supposer, que l'état du fluide dans un certain tems soit connu , & que je nommerai l'état primitif du fluide : cet état étant quasi arbitraire, il faut premièrement connoître la disposition des particules, dont le fluide est composé, & le mouvement qui leur aura été imprimé, à moins que dans l'état primitif le fluide n'ait été en repos. Cependant le mouvement primitif n'est pas entièrement arbitraire, tant la continuité que l'impénétrabilité du fluide y mettent une certaine limitation, que je rechercherai dans la suite. Mais souvent on ne connoît rien d'un état primitif ; comme lorsqu'il s'agit de déterminer le mouvement d'une rivière ; & alors les recherches se bornent pour l'ordinaire à trouver l'état permanent, auquel le fluide parviendra enfin sans subir de nouveaux changemens. Or, ni cette circonstance, ni l'état primitif, ne changent rien dans les recherches qu'on aura à entreprendre, & le calcul demeurera toujours le même : ce n'est que dans les intégrations, où il y faut avoir égard pour déterminer les constantes, que chaque integration amene.

IV. En troisième lieu, il faut compter parmi les données les forces externes, à la sollicitation desquelles le fluide est assujetti : je nomme ici ces forces externes, pour les distinguer des forces intestines, dont les particules du fluide agissent les unes sur les autres, vû que celles - cy sont le principal objet des recherches à faire ensuite. On peut donc supposer, que le fluide ne soit sollicité par aucune force externe, ou seulement par la gravité naturelle, qu'on regarde partout comme de la même quantité, & même direction. Or, pour rendre les recherches plus



générales, je considérerai le fluide sollicité par des forces quelconques, soit qu'elles soient dirigées vers un ou plusieurs centres, soit qu'elles suivent, tant par rapport à leur quantité qu'à leur direction, une autre loi quelconque. De ces forces on ne connoit immédiatement que leurs actions accélératrices, sans avoir égard aux masses sur lesquelles elles agissent. Je n'introduirai donc dans le calcul que les forces accélératrices, d'où il sera aisé de tirer les véritables forces motrices, en multipliant celles-là en chaque cas par les masses, qui en reçoivent la sollicitation.

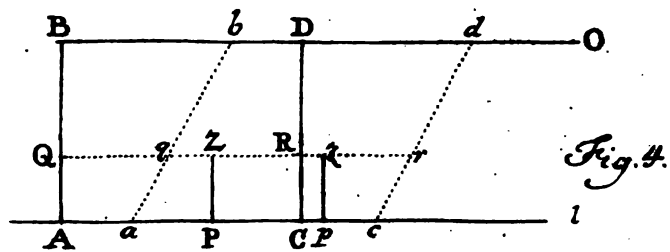
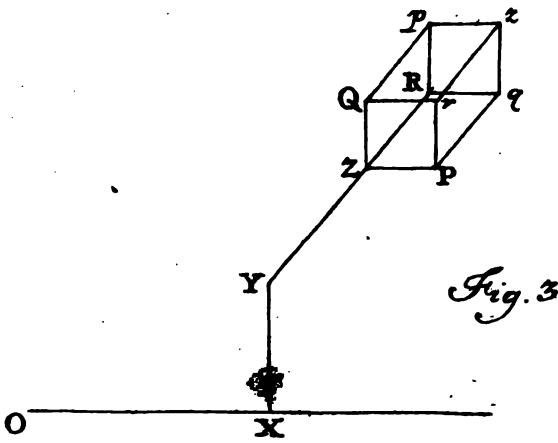
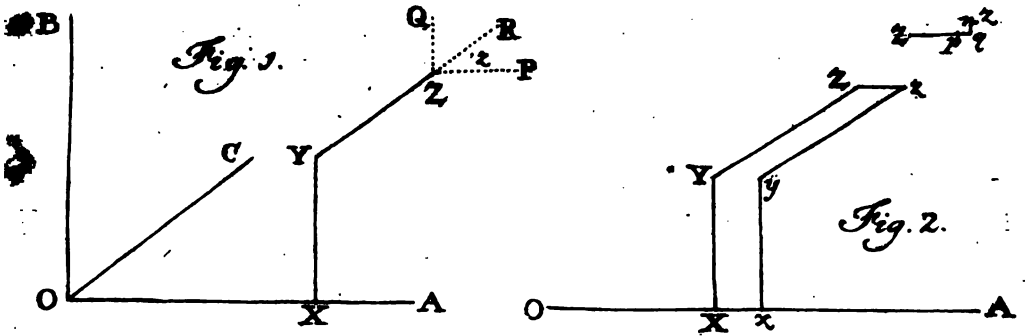
V. Passons maintenant aux articles, qui contiennent ce qui est inconnu. Or, pour connoître bien le mouvement, dont le fluide sera porté, il faut déterminer pour chaque instant & pour chaque lieu, tant le mouvement que la pression du fluide qui s'y trouve : & si le fluide est compressible, il en faut outre cela définir la densité, en connoissant la-dite autre qualité, qui avec la densité concourt à déterminer l'élasticité ; laquelle étant contrebalancée par la pression du fluide, lui doit être estimée égale, tout comme dans le cas d'équilibre, où j'ai développé plus soigneusement ces idées. On voit donc que le nombre des quantités, qui entrent dans la recherche du mouvement, est beaucoup plus grand, que dans le cas d'équilibre, puisqu'il faut introduire des lettres, qui marquent le mouvement de chaque particule, & que toutes ces quantités peuvent varier avec le tems. Donc, outre les lettres qui déterminent la situation de chaque point, qu'on peut concevoir dans la masse fluide, on doit aussi en faire entrer une, qui marque le tems déjà écoulé, & qui par sa variabilité puisse être appliquée à chaque tems proposé.

Fig 1.

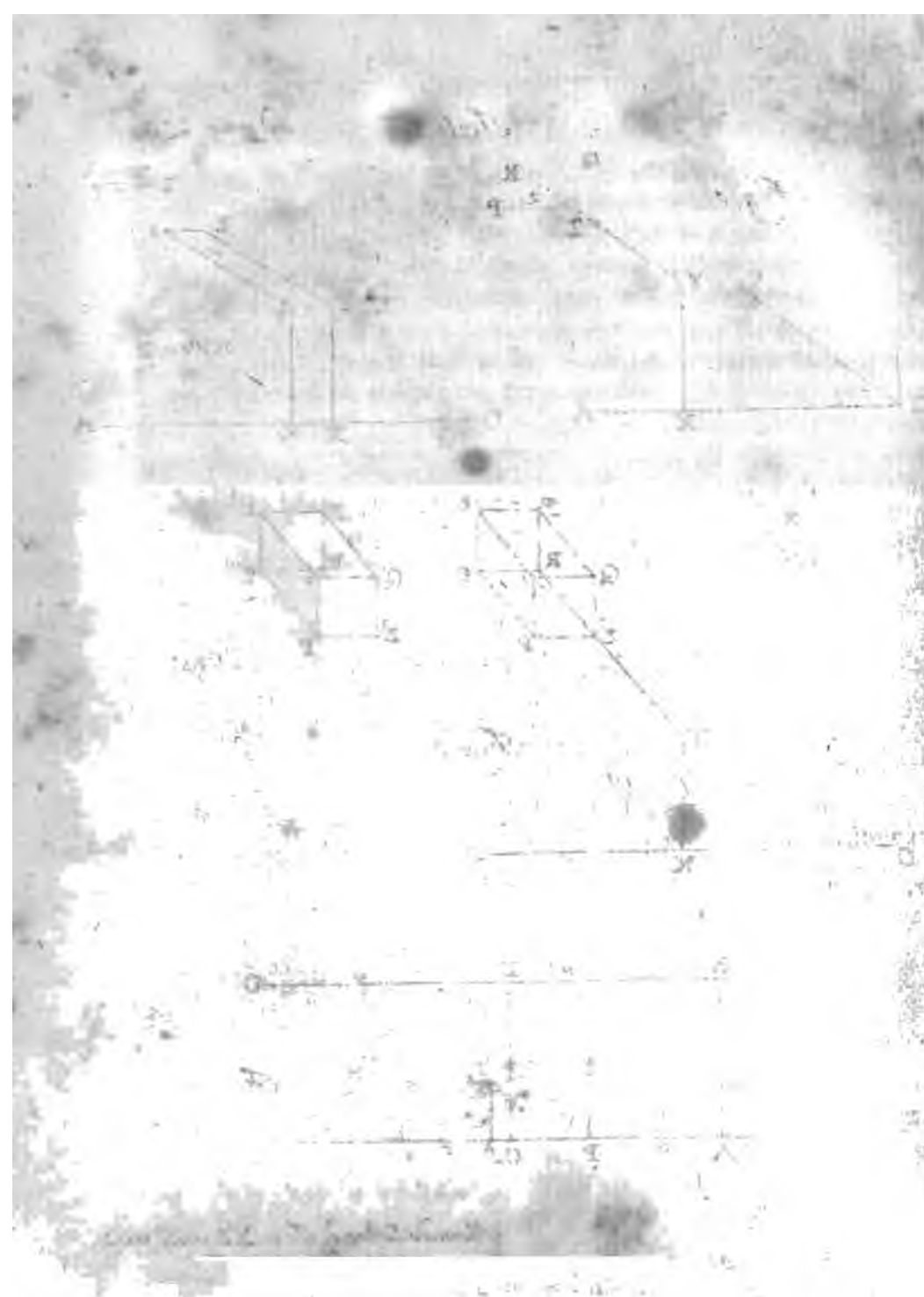
VI. Soit donc écoulé après un état primitif le tems $= t$, & que maintenant le fluide se trouve dans un état & mouvement, qu'il faut chercher. Quel que soit l'espace que le fluide occupe à présent, je commence par considérer un point quelconque Z, qui se trouve dans la masse fluide ; & pour faire entrer dans le calcul la situation de ce point Z, je le rapporte à trois axes fixes, OA, OB, & OC, perpendicu-

Tab. 

ad pag. 276.



Memoire de l'Acad. Tom XI pag. 402.





diculaires entr'eux au point O, & donnés de position. Que les deux axes OA & OB se trouvent dans le plan, que la Planche représente, & le troisième OC y soit perpendiculaire. Qu'on tire donc du point Z au plan AOB la perpendiculaire ZY, & du point Y à l'axe OA la normale YX pour avoir les trois coordonnées : $OX = x$, $XY = y$, & $YZ = z$, parallèles à nos trois axes. Pour chaque point conçu dans la masse fluide, ces trois coordonnées x , y , & z , auront des valeurs déterminées, & en donnant à ces trois coordonnées successivement toutes les valeurs possibles, tant positives que négatives, on parcourra tous les points de l'espace infini, & partant aussi ceux, qui se trouvent dans l'espace, que le fluide occupe à chaque instant.

VII. En second lieu, je considère les forces accélératrices, qui agissent dans l'instant présent sur la particule du fluide, qui se trouve en Z; or, quelles que soient ces forces, on les peut toujours réduire à trois, qui agissent suivant les trois directions ZP, ZQ, & ZR, parallèles à nos trois axes OA, OB, & OC. En prenant donc l'unité pour marquer la force accélératrice de la gravité naturelle, soient P, Q, & R, les forces accélératrices, qui agissent sur le point Z suivant les directions ZP, ZQ, & ZR; & ces lettres P, Q, & R, marqueront des nombres absolus. S'il y a toujours les mêmes forces, qui agissent dans le même point de l'espace Z, les quantités P, Q, & R, seront exprimées par des certaines fonctions des trois coordonnées x , y & z ; mais en cas que les forces variaient aussi avec le tems t , elles renfermeront encore le tems t . Or je suppose ces fonctions connues, puisqu'on doit compter les forces sollicitantes parmi les quantités connues, soit qu'elles dépendent uniquement des variables x , y , z , ou encore du tems t .

VIII. Que r exprime maintenant la chaleur au point Z, ou cette autre qualité, qui outre la densité influë sur l'élasticité, au cas que le fluide soit compressible, & r doit aussi être considérée comme une fonction des trois variables x , y , z , & du tems t , puisqu'il pour-



roit arriver, qu'elle changeât avec le tems dans le même point Z de l'espace ; on pourra donc regarder cette fonction comme connue. Soit ensuite pour le tems présent la densité de la particule du fluide, qui se trouve en Z , $\equiv q$, marquant par l'unité la densité d'une certaine matière homogène, dont je me servirai pour mesurer les pressions par des hauteurs, comme je l'ai expliqué plus amplement dans mon Mémoire sur l'équilibre des fluides. Soit donc aussi pour le tems présent la pression du fluide au point Z exprimée par la hauteur $\equiv p$, qui marquera donc aussi l'élasticité ; & puisque la nature du fluide est supposée connue, on saura le rapport, que la hauteur p tient aux quantités q & r . Or p & q seront de même des fonctions des quatre variables x , y , z , & t , mais inconnues ; mais quand le fluide n'est pas incompressible, la pression p est indépendante de la densité q , & l'autre qualité r n'entre point du tout en considération.

IX. Enfin, quel que soit le mouvement, qui convient à l'instant présent à l'élément du fluide, qui se trouve en Z , il pourra aussi être décomposé suivant les directions ZP , ZQ , & ZR , parallèles à nos trois axes. Soient donc u , v , & w les vitesses de ce mouvement décomposé selon les trois directions ZP , ZQ , & ZR , & il est clair que ces trois quantités doivent aussi être considérées comme des fonctions des quatre variables x , y , z , & t . Car ayant trouvé la nature de ces fonctions, si l'on met le tems t constant, on connoitra par la variabilité des coordonnées x , y , & z , les trois vitesses u , v , & w , & partant le vrai mouvement dont chaque élément du fluide est porté dans l'instant présent ; & si l'on met constantes les coordonnées x , y , & z , & qu'on considère le seul tems t comme variable, on trouvera le mouvement, non d'un certain élément du fluide, mais de tous les élémens, qui passeront successivement par le même point Z , ou on en connoitra à chaque tems le mouvement de cet élément du fluide, qui se trouvera alors dans le point Z .

X. Mais voyons aussi quel chemin décrira l'élément du fluide, qui est à présent en Z , pendant le tems infiniment petit dt ; ou à quel point



point il se trouvera un instant après. Or, si nous exprimons l'espace par le produit de la vitesse & du tems, l'élément du fluide, qui est à présent en Z, sera porté dans la direction ZP par l'espace $= udt$, dans la direction ZQ par l'espace $= vdt$, & dans la direction ZR par l'espace $= wdt$. Donc, si nous posons :

$$ZP = udt, \quad ZQ = vdt, \quad \& \quad ZR = wdt,$$

& qu'on acheve de ces trois côtés le parallelepiped, l'angle opposé à Z marquera le point, où l'élément du fluide en question se trouvera après le tems dt , & la diagonale de ce parallelepiped, qui est $= dt\sqrt{(uu+vv+ww)}$, donnera le vrai chemin décrit, & partant la vitesse de ce vrai mouvement sera $= \sqrt{(uu+vv+ww)}$; & la direction se déterminera aisément par les cotés de ce parallelepiped; car elle sera inclinée au plan AOB d'un angle dont le sinus

$$= \frac{w}{\sqrt{(uu+vv+ww)}}, \text{ au plan AOC d'un angle dont le sinus}$$

$$= \frac{v}{\sqrt{(uu+vv+ww)}}, \text{ \& enfin au plan BOC d'un angle dont}$$

$$\text{le sinus est } = \frac{u}{\sqrt{(uu+vv+ww)}}.$$

XI. Ayant déterminé le mouvement du fluide, qui se trouve à l'instant présent au point Z, examinons aussi celui d'un autre élément quelconque infiniment proche, qui soit en z , auquel point répondent les coordonnées $x+dx$, $y+dy$, & $z+dz$. Les trois vitesses de cet élément selon les directions des trois axes seront donc exprimées par les quantités u , v , w , après qu'on y aura substitué $x+dx$, $y+dy$, & $z+dz$; ou après qu'on y aura ajouté leurs différentiels en posant le tems t constant. Or entant qu'on met $x+dx$ au lieu de x , les incréments de u , v , & w , sont :

$$dx \left(\frac{du}{dx} \right); \quad dx \left(\frac{dv}{dx} \right); \quad \& \quad dx \left(\frac{dw}{dx} \right);$$

&

& entant qu'on met $y + dy$ au lieu de y les incréments sont :

$$dy \left(\frac{du}{dy} \right); \quad dy \left(\frac{dv}{dy} \right); \quad \& \quad dy \left(\frac{dw}{dy} \right);$$

& il en est de même à l'égard de la variabilité de z . Donc les trois vitesses de l'élément du fluide, qui se trouve à présent en z , seront

suivant la direction $OA = u + dx \left(\frac{du}{dx} \right) + dy \left(\frac{du}{dy} \right) + dz \left(\frac{du}{dz} \right)$

suivant la direction $OB = v + dx \left(\frac{dv}{dx} \right) + dy \left(\frac{dv}{dy} \right) + dz \left(\frac{dv}{dz} \right)$

suivant la direction $OC = w + dx \left(\frac{dw}{dx} \right) + dy \left(\frac{dw}{dy} \right) + dz \left(\frac{dw}{dz} \right)$

Fig. 2. XII. Ce sont les vitesses, qui conviennent à un élément du fluide en z , qui est infiniment proche du point Z , & dont le lieu est déterminé par les trois coordonnées $x + dx$, $y + dy$, & $z + dz$. Donc si nous prenons le point z en sorte, que la seule x y soit changée de dx , les deux autres coordonnées y & z demeurant les mêmes que pour le point Z , les trois vitesses de l'élément du fluide qui se trouve en ce point z , seront :

$$u + dx \left(\frac{du}{dx} \right); \quad v + dx \left(\frac{dv}{dx} \right); \quad w + dx \left(\frac{dw}{dx} \right)$$

par lesquelles cet élément sera transporté pendant le tems dt dans un autre point z' , dont il s'agit de définir le lieu par rapport au point Z' , qui soit celui, auquel l'élément du fluide, qui étoit en Z est transporté pendant le même tems dt ; & dont le lieu a été déterminé ci-dessus (§. 10.). Pour connoître ce point z' , je remarque, que si les vitesses de z étoient parfaitement les mêmes que celles de Z , le point z' tomberoit en p , de sorte que la distance $Z'p$ seroit égale & parallèle à la distance Zz . Et puisque par l'hypothese Zz est parallèle à l'axe OA , & égale à dx , la ligne $Z'p$ fera aussi $= dx$, & parallèle à l'axe OA .

XIII.



XIII. Maintenant, puisque la vitesse selon OA n'est pas u , mais $u + dx\left(\frac{du}{dx}\right)$, par cette différence l'élément en question sera transporté de p & q , sur la direction $Z'p$, de sorte que $pq = dt dx\left(\frac{du}{dx}\right)$: il feroit donc en q , si les deux autres vitesses étoient v & w . Mais puisque la vitesse selon l'axe OB est $v + dx\left(\frac{dv}{dx}\right)$, cette différence transportera notre élément de q & r , par l'espace $qr = dt dx\left(\frac{dv}{dx}\right)$, & parallèle à l'axe OB. Enfin l'incrément $dx\left(\frac{dw}{dx}\right)$ de la vitesse w transportera l'élément de r en z' , par la particule $rz' = dt dx\left(\frac{dw}{dx}\right)$, & parallèle au troisième axe OC. D'où je conclus que l'élément du fluide, qui occupoit la petite ligne droite Zz , fera dans le tems dt transporté sur la ligne $Z'z'$, qui fera infiniment peu inclinée à l'axe OA, & dont la longueur à cause de $Z'q = dx\left(1 + dt\left(\frac{du}{dx}\right)\right)$ fera

$$dx\sqrt{\left(1 + dt\left(\frac{du}{dx}\right)\right)^2 + dt^2\left(\frac{dv}{dx}\right)^2 + dt^2\left(\frac{dw}{dx}\right)^2}.$$

Donc, en négligeant les termes, qui renferment le quarré de dt , la longueur de Zz' ne différera pas de $Z'q$, & on aura : $Z'z' = dx\left(1 + dt\left(\frac{du}{dx}\right)\right)$, pour l'inclinaison de cette ligne à l'axe OA il suffit de remarquer, qu'elle est infiniment petite du premier degré, ou exprimée en forte $a dt$.

XIV. Si la petite ligne Zz avoit été prise $= dy$, & parallèle à l'axe OB, par le même raisonnement on trouveroit, que le fluide qui occupoit cette ligne fût transporté sur une autre



$Z'z' = dy \left(1 + dt \left(\frac{dv}{dy} \right) \right)$, & dont l'inclinaison à l'axe OB fut aussi infiniment petite. Et si l'on prenoit la ligne $Zz = dz$, & parallèle au troisième axe OC, le fluide qui l'occupoit seroit transporté sur une autre ligne $Z'z' = dz \left(1 + dt \left(\frac{dw}{dz} \right) \right)$, & qui seroit infi-

Fig. 3. niment peu incliné à l'axe OC. Donc, si nous considérons un parallépipède rectangle $ZPQRzpqz$ formé des trois côtés $ZP = dx$, $ZQ = dy$, & $ZR = dz$, le fluide qui occupoit cet espace sera transporté pendant le tems dt à remplir l'espace $Z'P'Q'R'z'p'q'z'$, infiniment peu différent d'un parallépipède rectangle, dont les trois côtés seront :

$$Z'P' = dx \left(1 + dt \left(\frac{du}{dx} \right) \right) ; Z'Q' = dy \left(1 + dt \left(\frac{dv}{dy} \right) \right) ; Z'R' = dz \left(1 + dt \left(\frac{dw}{dz} \right) \right)$$

Car les côtés ZP , ZQ , ZR , étant transportés en $Z'P'$, $Z'Q'$, $Z'R'$, on ne sauroit douter que le fluide contenu dans le premier espace ne soit transporté dans l'autre espace pendant le tems dt .

XV. A présent on pourra juger si le volume du fluide, qui a occupé le parallépipède Zz , est devenu plus grand ou plus petit après le tems dt : on n'a qu'à chercher le volume ou la capacité de l'un & de l'autre de ces deux solides. Or le premier étant un parallépipède rectangle formé des côtés dx , dy , dz , son volume est $= dx dy dz$; mais pour l'autre, dont les angles plans diffèrent infiniment peu du droit, je remarque que son volume se trouve également en multipliant ces trois côtés ; car l'erreur qui résulte de l'obliquité infiniment petite sera contenue en des termes, où l'élément du tems dt monteroit à deux dimensions, qu'il est permis par conséquent de négliger. Ce volume $Z'z'$ sera donc exprimé en forte :

$$dx dy dz \left(1 + dt \left(\frac{du}{dx} \right) + dt \left(\frac{dv}{dy} \right) + dt \left(\frac{dw}{dz} \right) \right).$$

Si

Si l'on avoit encore quelque doute sur la justesse de cette conclusion, on n'auroit qu'à lire ma Piece latine: *Principia motus fluidorum*: où j'ai calculé ce volume sans rien négliger.

XVI. Donc, si le fluide n'est pas susceptible de compression, ces deux volumes doivent être égaux entr'eux, puisque la masse, qui occupoit l'espace Zz , ne sauroit être réduite, ni dans un plus grand, ni dans un plus petit espace. Mais, puisque je me propose de traiter cette matiere dans toute la généralité possible, & que j'ai nommé la densité en $Z = q$, considérant q comme une fonction des trois coordonnées & du tems, je remarque, que pour trouver la densité en Z' , il faut premièrement augmenter le tems t de son différentiel dt , ensuite le lieu Z' étant différent de Z , les quantités x, y, z , doivent être augmentées des petits espaces $u dt, v dt, w dt$; d'où la densité en Z' fera :

$$q + dt \left(\frac{dq}{dt} \right) + u dt \left(\frac{dq}{dx} \right) + v dt \left(\frac{dq}{dy} \right) + w dt \left(\frac{dq}{dz} \right),$$

& de là, puisque la densité est réciproquement proportionnelle au volume, cette quantité fera à q , comme $dx dy dz$ à

$$dx dy dz \left(1 + dt \left(\frac{du}{dx} \right) + dt \left(\frac{dv}{dy} \right) + dt \left(\frac{dw}{dz} \right) \right).$$

Par conséquent, en divisant par dt , nous aurons cette équation, que la considération de la densité fournit :

$$\left(\frac{dq}{dt} \right) + u \left(\frac{dq}{dx} \right) + v \left(\frac{dq}{dy} \right) + w \left(\frac{dq}{dz} \right) + q \left(\frac{du}{dx} \right) + q \left(\frac{dv}{dy} \right) + q \left(\frac{dw}{dz} \right) = 0.$$

XVII. Voilà donc une condition bien remarquable, qui établit déjà un certain rapport entre les trois vitesses x, y , & z , à l'égard de la densité du fluide q . Or cette équation peut être réduite à une plus grande simplicité: car $u \left(\frac{dq}{dx} \right)$ ne differe pas de $\left(\frac{u dq}{dx} \right)$, puisque



par cette manière d'exprimer il faut entendre, que dans la différentiation de q la seule quantité x est prise pour variable ; il est donc de même $q \left(\frac{du}{dx} \right) = \left(\frac{q du}{dx} \right)$: d'où il est évident que

$$q \left(\frac{du}{dx} \right) + u \left(\frac{dq}{dx} \right) = \left(\frac{u dq + q du}{dx} \right) = \left(\frac{d(qu)}{dx} \right),$$

prenant le différentiel du produit qu en forte, qu'on regarde la seule quantité x comme variable. C'est pourquoi notre équation trouvée se réduit à celle-cy :

$$\left(\frac{dq}{dt} \right) + \left(\frac{d(qu)}{dx} \right) + \left(\frac{d(qv)}{dy} \right) + \left(\frac{d(qw)}{dz} \right) = 0.$$

Si le fluide n'étoit pas compressible, la densité q seroit la même en Z , & en Z' , & pour ce cas on auroit cette équation :

$$\left(\frac{du}{dx} \right) + \left(\frac{dv}{dy} \right) + \left(\frac{dw}{dz} \right) = 0.$$

qui est aussi celle sur laquelle j'ai établi mon Mémoire latin allégué ci-dessus.

XVIII. Cette formule ayant été fournie par la considération de la continuité du fluide, renferme déjà un certain rapport qui doit régner entre les quantités u , v , w , & q . Les autres déterminations doivent être tirées de la considération des forces, auxquelles chaque particule du fluide est assujettie : or, outre les forces accélératrices P , Q , R , qui agissent sur le fluide en Z , il est aussi sollicité par la pression qui agit de toutes parts sur l'élément du fluide contenu en Z . De la combinaison de ces doubles forces on tirera trois forces accélératrices selon la direction des trois axes ; & puisqu'on peut assigner les accélérations mêmes par la considération des vitesses u , v , & w , nous tirerons de là trois équations, qui jointes à celle que nous venons de trouver, renfermeront tout ce qui regarde le mouvement des fluides, de forte que nous aurons alors des principes généraux & complets de toute la science du mouvement des fluides.

XIX.

XIX. Pour trouver les accélérations que l'élément du fluide en **Z** subit, nous n'avons qu'à comparer les vitesses u, v, w , qui répondent à présent au point **Z**, avec celles qui répondent après le tems dt au point **Z'**. Il arrive donc un double changement, & à l'égard des coordonnées x, y, z , qui reçoivent les incréments $u dt, v dt, w dt$, & à celui du tems qui augmente de dt . D'où les trois vitesses qui conviennent au point **Z'** sont :

$$\text{felon la direction OA} = u + dt\left(\frac{du}{dt}\right) + u dt\left(\frac{du}{dx}\right) + v dt\left(\frac{du}{dy}\right) + w dt\left(\frac{du}{dz}\right)$$

$$\text{felon la direction OB} = v + dt\left(\frac{dv}{dt}\right) + u dt\left(\frac{dv}{dx}\right) + v dt\left(\frac{dv}{dy}\right) + w dt\left(\frac{dv}{dz}\right)$$

$$\text{felon la direction OC} = w + dt\left(\frac{dw}{dt}\right) + u dt\left(\frac{dw}{dx}\right) + v dt\left(\frac{dw}{dy}\right) + w dt\left(\frac{dw}{dz}\right)$$

Et partant les accélérations, étant exprimées par les incréments des vitesses divisés par l'élément du tems dt , feront :

$$\text{felon la direction OA} = \left(\frac{du}{dt}\right) + u\left(\frac{du}{dx}\right) + v\left(\frac{du}{dy}\right) + w\left(\frac{du}{dz}\right)$$

$$\text{felon la direction OB} = \left(\frac{dv}{dt}\right) + u\left(\frac{dv}{dx}\right) + v\left(\frac{dv}{dy}\right) + w\left(\frac{dv}{dz}\right)$$

$$\text{felon la direction OC} = \left(\frac{dw}{dt}\right) + u\left(\frac{dw}{dx}\right) + v\left(\frac{dw}{dy}\right) + w\left(\frac{dw}{dz}\right)$$

XX. Cherchons maintenant les forces accélératrices selon ces mêmes directions, qui résultent des pressions du fluide sur le parallépipède **Zz**, dont le volume est $= dx dy dz$, & partant la masse du fluide qui l'occupe $= q dx dy dz$. Or la pression au point **Z** étant exprimée par la hauteur p , la force motrice, qu'en reçoit la face **ZQRp** est $= p dy dz$; & pour la face opposée **zqrP** $= dy dz$, la hauteur p est augmentée de son différentiel $dx\left(\frac{dp}{dx}\right)$, qui résulte



en supposant la seule x variable. Donc cette masse fluide Zz est repoussée dans la direction AO par la force motrice $dx dy dz \left(\frac{dp}{dx} \right)$, ou bien par la force accélératrice $= \frac{1}{q} \left(\frac{dp}{dx} \right)$. De même manière on verra que la masse fluide Zz est sollicitée dans la direction BO par la force accélératrice $= \frac{1}{q} \left(\frac{dp}{dy} \right)$, & dans la direction CO par la force accélératrice $= \frac{1}{q} \left(\frac{dp}{dz} \right)$. Ajoutons à ces forces les données P, Q, R , & les forces accélératrices entières feront :

$$\text{selon la direction } OA = P - \frac{1}{q} \left(\frac{dp}{dx} \right)$$

$$\text{selon la direction } OB = Q - \frac{1}{q} \left(\frac{dp}{dy} \right)$$

$$\text{selon la direction } OC = R - \frac{1}{q} \left(\frac{dp}{dz} \right).$$

XXI. Nous n'avons donc qu'à égaler ces forces accélératrices avec les accélérations actuelles que nous venons de trouver, & nous obtiendrons les trois équations suivantes :

$$P - \frac{1}{q} \left(\frac{dp}{dx} \right) = \left(\frac{du}{dt} \right) + u \left(\frac{du}{dx} \right) + v \left(\frac{du}{dy} \right) + w \left(\frac{du}{dz} \right)$$

$$Q - \frac{1}{q} \left(\frac{dp}{dy} \right) = \left(\frac{dv}{dt} \right) + u \left(\frac{dv}{dx} \right) + v \left(\frac{dv}{dy} \right) + w \left(\frac{dv}{dz} \right)$$

$$R - \frac{1}{q} \left(\frac{dp}{dz} \right) = \left(\frac{dw}{dt} \right) + u \left(\frac{dw}{dx} \right) + v \left(\frac{dw}{dy} \right) + w \left(\frac{dw}{dz} \right)$$

Si nous ajoutons à ces trois équations premièrement celle, que nous a fournie la considération de la continuité du fluide :

$$\left(\frac{dq}{dt} \right)$$



$$\left(\frac{dq}{dt}\right) + \left(\frac{d.qu}{dx}\right) + \left(\frac{d.qv}{dy}\right) + \left(\frac{d.gw}{dz}\right) = 0,$$

& ensuite celle que donne le rapport entre l'élasticité p , la densité q , & l'autre qualité r , qui influë sur l'élasticité p , outre la densité q , nous aurons cinq équations qui renferment toute la Théorie du mouvement des fluides.

XXII. De quelque nature que soient les forces P , Q , R , pourvû qu'elles soient réelles, il faut remarquer que $Pdx + Qdy + Rdz$ est toujours un différentiel réel d'une certaine quantité finie & déterminée, en supposant les trois coordonnées x , y , & z , variables; de sorte qu'il y aura toujours :

$$\left(\frac{dP}{dy}\right) = \left(\frac{dQ}{dx}\right); \left(\frac{dP}{dz}\right) = \left(\frac{dR}{dx}\right); \left(\frac{dQ}{dz}\right) = \left(\frac{dR}{dy}\right),$$

& si nous posons cette quantité finie $= S$, en sorte qu'il y ait :

$$dS = Pdx + Qdy + Rdz$$

en supposant le tems t constant, en cas que les forces P , Q , R , changent aussi avec le tems aux mêmes endroits; cette quantité S exprime ce que je nomme l'effort des forces sollicitantes, & qui est la somme des intégrales de chaque force multipliée par l'élément de sa direction, ou par le petit espace, par lequel elle traineroit un corps qui obéiroit à son action. Cette idée de l'effort est de la dernière importance dans toute la Théorie, tant de l'équilibre que du mouvement, ayant fait voir, que la somme de tous les efforts est toujours un *maximum* ou *minimum*. Cette belle propriété convient admirablement avec le beau principe de la moindre action; dont nous devons la découverte à notre Illustre Président, M. de *Maupertuis*.

XXIII. Comme les équations que nous venons de trouver, renferment quatre variables x , y , z , & t , qui sont absolument indépendantes entr'elles, vû que la variabilité des trois premières s'étend sur
tous



tous les élémens du fluide, & de la dernière à tous les tems, il faut que les autres variables u, v, w, p , & q , en soient de certaines fonctions, pour que les équations puissent subsister. Car, bien qu'une équation différentielle entre deux variables soit toujours possible, on fait qu'une équation différentielle, qui renferme trois ou plusieurs variables, n'est possible que sous certaines conditions, en vertu desquelles les termes de l'équation doivent tenir un certain rapport entr'eux. Il s'agit donc de savoir de quelle nature doivent être les fonctions de x, y, z , & t , qui expriment les valeurs de u, v, w, p , & q , afin que les équations soient possibles, avant qu'on puisse entreprendre la résolution de ces mêmes équations.

XXIV. Multiplions donc, des trois équations trouvées en dernier lieu, la première par dx , la seconde par dy , & la troisième par dz , & puisque $dx \left(\frac{dp}{dx}\right) + dy \left(\frac{dp}{dy}\right) + dz \left(\frac{dp}{dz}\right)$, marque le différentiel de p en ne supposant que le tems t constant, nous obtiendrons :

$$\begin{aligned}
 & + dz \left(\frac{du}{dt}\right) + u dx \left(\frac{du}{dx}\right) + v dx \left(\frac{du}{dy}\right) + w dx \left(\frac{du}{dz}\right) \\
 dS - \frac{dp}{q} = & + dy \left(\frac{dv}{dt}\right) + u dy \left(\frac{dv}{dx}\right) + v dy \left(\frac{dv}{dy}\right) + w dy \left(\frac{dv}{dz}\right) \\
 & + dz \left(\frac{dw}{dt}\right) + u dz \left(\frac{dw}{dx}\right) + v dz \left(\frac{dw}{dy}\right) + w dz \left(\frac{dw}{dz}\right)
 \end{aligned}$$

Voilà donc une équation différentielle, où le tems est pris constant, & dont il s'agit de trouver l'intégrale. Or il faut remarquer que cette seule équation renferme tellement les trois dont elle composée, que, dès qu'on aura satisfait à celle-cy, les conditions de toutes les trois seront remplies. Car, si $dS - \frac{dp}{q}$ est égal aux trois lignes, en pre-

nant x, y & z variables, la partie de $dS - \frac{dp}{q}$ qui résulte de la va-
riabi-



riabilité de la seule x , qui est $Pdx - \frac{dx}{q} \left(\frac{dp}{dx} \right)$, doit nécessairement être égale à la première ligne, & ainsi des deux autres. Les membres $\left(\frac{du}{dt} \right)$, $\left(\frac{dv}{dt} \right)$, & $\left(\frac{dw}{dt} \right)$, qui ont été trouvés de la variabilité du tems t , puisqu'ils marquent des fonctions finies, n'empêchent pas, que le tems t ne puisse à présent être pris pour constant.

XXV. Concevons que cette équation soit déjà résolue, & on aura trouvé de certaines fonctions finies de x , y , z , & t pour les valeurs des quantités u , v , w , q , & p ; qui étant substituées dans l'équation différentielle, en supposant le tems t constant, produisent une équation identique. Or, puisque après cette substitution nous aurons trois sortes de termes, les uns affectés par dx , les autres par dy , & les troisièmes par dz , l'identification nous conduit à trois équations; d'où il est clair, que quoique nous ne considérons qu'une équation différentielle, elle a en effet la force de trois, & qu'elle nous détermine trois de nos inconnus. Ce qui est aussi clair de là, qu'une équation différentielle à trois variables, comme $Ldx + Mdy + Ndz = 0$ n'est possible, à moins qu'un certain rapport entre les quantités L , M , & N , n'ait lieu. Mais, comme on n'a encore que fort peu travaillé sur la résolution de telles équations différentielles à trois variables, nous ne saurions espérer une solution complète de notre équation, avant que les bornes de l'Analyse ne soient étendues considérablement plus loin.

XXVI. Le meilleur parti à prendre fera donc de bien peser les solutions particulières, que nous sommes en état de donner de notre équation différentielle; car de là nous pourrons juger de la route, qu'il faut prendre pour arriver à une solution complète. Or j'ai déjà remarqué que dans le cas, où la densité q est supposée constante, on peut donner une fort belle solution, lorsque les vitesses u , v , & w , sont telles, que la formule différentielle $u dx + v dy + w dz$ admet



l'intégration. Supposons donc que W soit cette intégrale, étant une fonction quelconque de x, y, z , & du tems t , & qu'en la différentiant, si l'on prend aussi t pour variable, on ait :

$$dW = u dx + v dy + w dz + \Pi dt.$$

Cela posé, les quantités u, v, w , & Π , auront tels rapports entr'elles qu'il sera :

$$\left(\frac{du}{dy}\right) = \left(\frac{dv}{dx}\right) ; \left(\frac{du}{dz}\right) = \left(\frac{dw}{dx}\right) ; \left(\frac{du}{dt}\right) = \left(\frac{d\Pi}{dx}\right)$$

$$\left(\frac{dv}{dz}\right) = \left(\frac{dw}{dy}\right) ; \left(\frac{dv}{dt}\right) = \left(\frac{d\Pi}{dy}\right) ; \left(\frac{dw}{dt}\right) = \left(\frac{d\Pi}{dz}\right).$$

XXVII. Par ces égalités notre équation différentielle pourra être réduite à la forme suivante :

$$\begin{aligned} & + dx \left(\frac{d\Pi}{dx}\right) + u dx \left(\frac{du}{dx}\right) + v dx \left(\frac{dv}{dx}\right) + w dx \left(\frac{dw}{dx}\right) \\ dS - \frac{dp}{q} = & + dy \left(\frac{d\Pi}{dy}\right) + u dy \left(\frac{du}{dy}\right) + v dy \left(\frac{dv}{dy}\right) + w dy \left(\frac{dw}{dy}\right) \\ & + dz \left(\frac{d\Pi}{dz}\right) + u dz \left(\frac{du}{dz}\right) + v dz \left(\frac{dv}{dz}\right) + w dz \left(\frac{dw}{dz}\right) \end{aligned}$$

Or puisque ici le tems t est supposé constant, nous aurons pour cette même hypothèse :

$$dx \left(\frac{d\Pi}{dx}\right) + dy \left(\frac{d\Pi}{dy}\right) + dz \left(\frac{d\Pi}{dz}\right) = d\Pi$$

$$dx \left(\frac{du}{dx}\right) + dy \left(\frac{du}{dy}\right) + dz \left(\frac{du}{dz}\right) = du$$

&c.

donc

donc notre équation se changera en celle-ci :

$$dS - \frac{dp}{q} = d\Pi + u du + v dv + w dw,$$

ou $dp = q(dS - d\Pi - u du - v dv - w dw).$

Et partant, si la densité du fluide étoit partout la même, ou $q = g$, on auroit en intégrant :

$$p = g(C + S - \Pi - \frac{1}{2}uu - \frac{1}{2}vv - \frac{1}{2}ww).$$

XXVIII. Posons pour abréger :

$$C + S - \Pi - \frac{1}{2}uu - \frac{1}{2}vv - \frac{1}{2}ww = V,$$

où il faut remarquer que la constante C peut bien renfermer le temps t , vu qu'il est regardé comme constant dans cette intégration, & ayant $dp = q dV$, il est clair que l'hypothèse :

$$dW = u dx + v dy + w dz + \Pi dt,$$

rend aussi notre équation différentielle possible, lorsque l'élasticité p dépend d'une manière quelconque de la seule densité q , ou que q est une fonction quelconque de p . Elle devient encore possible, quand le fluide n'est pas compressible, mais la densité q tellement variable qu'elle est une fonction quelconque de la quantité V . Et en général, si l'élasticité p dépend en partie de la densité q , & d'une autre quantité comprise dans la lettre r , cette hypothèse peut aussi satisfaire, pourvu que r soit une fonction de V . Or dans tous ces cas, pour que le mouvement puisse subsister avec cette hypothèse, il faut outre cela que cette condition ait lieu :

$$\left(\frac{dq}{dt}\right) + \left(\frac{d.qu}{dx}\right) + \left(\frac{d.qv}{dy}\right) + \left(\frac{d.qw}{dz}\right) = 0.$$

XXIX. Cette hypothèse est si générale, qu'il paroît, qu'il n'y ait aucun cas, qui n'y soit compris, & partant que la formule

mule $dp = q dV$, jointe aux autres équations, qui n'ont presque aucune difficulté, renferme généralement tous les fondemens de la Théorie du mouvement des fluides. Aussi me suis-je uniquement attaché à ce cas dans mon Mémoire latin sur les principes du mouvement des fluides, où j'ai uniquement considéré les fluides incompressibles; & j'ai fait voir que tous les cas, qu'on a traités jusqu'ici, où le fluide se meut par des tuyaux quelconques, sont renfermés dans cette supposition, & que les vitesses u , v , & w , y sont toujours telles, que la formule différentielle $u dx + v dy + w dz$ devient intégrable. Cependant j'ai remarqué depuis, qu'il y a aussi des cas, même lorsque le fluide est incompressible & homogène partout, où cette condition n'a point lieu; ce qui suffit pour nous convaincre que la solution, que je viens de donner, n'est que particulière.

XXX. Pour donner un exemple d'un mouvement réel, qui soit parfaitement d'accord avec toutes les formules, que les principes de Mécanique ont fournies, sans cependant, que la formule $u dx + v dy + w dz$ soit intégrable; soit le fluide incompressible, & homogène partout, où g une quantité constante $= g$, & qu'il n'y ait point de forces qui y agissent, de sorte que $P = 0$, $Q = 0$, & $R = 0$. Ensuite soit $w = 0$, $v = Zx$, & $u = -Zy$, où Z marque une fonction quelconque de $V(xx + yy)$, & il est évident que la formule $u dx + v dy + w dz$, qui se change en $-Zy dx + Zx dy$, n'est intégrable qu'au cas $Z = \frac{1}{xx + yy}$.

Cependant ces valeurs satisfont à toutes nos formules, de sorte qu'on ne sauroit révoquer en doute la possibilité d'un tel mouvement. Puisque Z est fonction de $V(xx + yy)$, son différentiel aura telle forme $dZ = Lx dx + Ly dy$, où L sera encore une certaine fonction de $V(xx + yy)$.

XXXI. De ces valeurs de u , v , & w nous tirons :

$$\left(\frac{du}{dt}\right) = 0; \left(\frac{du}{dx}\right) = -Lxy; \left(\frac{du}{dy}\right) = -Z - Lxy; \left(\frac{du}{dz}\right) = 0$$

$$\left(\frac{dv}{dt}\right) = 0; \left(\frac{dv}{dx}\right) = Z + Lxx; \left(\frac{dv}{dy}\right) = +Lxy; \left(\frac{dv}{dz}\right) = 0$$

$$\left(\frac{dw}{dt}\right) = 0; \left(\frac{dw}{dx}\right) = 0; \left(\frac{dw}{dy}\right) = 0; \left(\frac{dw}{dz}\right) = 0$$

& à cause de $dS = 0$, nous aurons cette équation différentielle en posant le tems t constant :

$$-\frac{dp}{g} = \left\{ +LZxyydx - ZZxdx - LZxyydx \right\} - \left\{ -ZZydy - LZxxydy + LZxxdy \right\} = -ZZ(xdx + ydy)$$

Ayant donc $dp = gZZ(xdx + ydy)$, puisque Z est supposée fonction de $V(xx + yy)$, cette équation sera sans doute possible, & donnera pour intégrale $p = g \int ZZ(xdx + ydy)$. On voit que l'équation différentielle seroit devenuë possible, quand même le fluide auroit été sollicité par des forces quelconques P , Q , R , pourvu que $Pdx + Qdy + Rdz$, soit un différentiel possible $= dS$, car alors on auroit $p = gS + g \int ZZ(xdx + ydy)$.

XXXII. Comme ces valeurs $u = -Zy$, $v = Zx$, & $w = 0$ satisfont à notre équation différentielle, on verra qu'elles remplissent aussi la condition contenuë dans la formule :

$$\left(\frac{dq}{dt}\right) + \left(\frac{d.qu}{dx}\right) + \left(\frac{d.qv}{dy}\right) + \left(\frac{d.qw}{dz}\right) = 0$$

Car, à cause de $q = g$, elle sera changée en celle-ci :

$$-gLxy + gLxy = 0$$

qui étant identique satisfait aux conditions requises. Donc il est bien possible, qu'un fluide ait un tel mouvement, que les vitesses de chacun de ses élémens soient : $u = -Zy$, $v = Zx$, & $w = 0$,

quoiqu'il ne soit pas $u dx + v dy + w dz$ une formule différentielle possible; d'où l'on est assuré, qu'il y a des cas, où le mouvement d'un fluide est possible, sans que cette condition, qui paraitroit générale, ait lieu. Ainsi la supposition de la possibilité de la formule différentielle $u dx + v dy + w dz$, ne fournit qu'une solution particulière des formules que nous avons trouvées.

XXXIII. Il est évident, que le mouvement renfermé dans ce cas se réduit à un mouvement de rotation autour de l'axe OC; & puisque ce, qui est dit de l'axe OC, se peut appliquer à tout autre axe fixe, nous concluons qu'il est possible, qu'un fluide sollicité par des forces quelconques, dont l'effort est $= S$, ait un tel mouvement autour d'un axe fixe, que les vitesses de rotation soient proportionnelles à une fonction quelconque de la distance à cet axe. Ainsi posant s la distance de cet axe, & la vitesse de rotation à cette distance $= u$, à cause de $xx + yy = ss$, & $ZZss = uu$, la pression y sera exprimée par la hauteur $p = gS + g \int \frac{uu ds}{s}$. Un tel mouvement, qui représente celui d'un tourbillon, est donc également possible, que ceux qui sont contenus dans la formule $u dx + v dy + w dz$ entant qu'elle est intégrable. Sans doute y a-t-il encore une infinité d'autres mouvemens, qui satisfaisant à nos formules, sont aussi également possibles.

XXXIV. Retournons à nos formules générales, & puisqu'elles sont un peu trop compliquées, posons pour abréger :

$$\left(\frac{du}{dt}\right) + u \left(\frac{du}{dx}\right) + v \left(\frac{du}{dy}\right) + w \left(\frac{du}{dz}\right) = X$$

$$\left(\frac{dv}{dt}\right) + u \left(\frac{dv}{dx}\right) + v \left(\frac{dv}{dy}\right) + w \left(\frac{dv}{dz}\right) = Y$$

$$\left(\frac{dw}{dt}\right) + u \left(\frac{dw}{dx}\right) + v \left(\frac{dw}{dy}\right) + w \left(\frac{dw}{dz}\right) = Z$$

&



& de quelque nature que soient les trois forces accélératrices P , Q , & R , à cause de $dS = Pdx + Qdy + Rdz$, il faut que cette équation différentielle, où le tems t est supposé constant, soit possible :

$$\frac{dp}{q} = (P-X)dx + (Q-Y)dy + (R-Z)dz,$$

& outre cela la continuité du fluide exige, qu'il soit :

$$\left(\frac{dq}{dt}\right) + \left(\frac{d.qu}{dx}\right) + \left(\frac{d.qv}{dy}\right) + \left(\frac{d.du}{dz}\right) = 0$$

De quelque manière qu'on satisfasse à ces deux équations, on aura toujours un mouvement, qui pourra actuellement avoir lieu dans le fluide.

XXXV. Lorsque le fluide n'est pas compressible & homogène partout, ou la densité q constante $= g$, il est évident, que l'équation différentielle ne sauroit avoir lieu, à moins que le différentiel :

$$(P-X)dx + (Q-Y)dy + (R-Z)dz,$$

ne soit possible ou complet, c'est à dire, à moins qu'il ne résulte par la différentiation actuelle de quelque fonction finie des variables x, y , & z , laquelle peut bien renfermer le tems t , quoiqu'il soit supposé constant dans la différentiation. Il est de même évident, que cette formule différentielle doit être possible ou complète, lorsque le fluide est compressible, & que la densité q est exprimée par une fonction quelconque de l'élasticité p . Dans l'un & l'autre cas, si nous posons V pour la quantité finie, dont le différentiel soit :

$$dV = (P-X)dx + (Q-Y)dy + (R-Z)dz,$$

notre équation différentielle fournira, ou $\frac{p}{g} = V$, ou $\int \frac{dp}{q} = V$.

Or, pour que le mouvement soit possible, il faut outre cela que l'autre condition tirée de la continuité, soit remplie.

XXXVI. Si le fluide n'est pas compressible, mais que la densité q soit variable, & exprimée par une fonction quelconque du lieu,
ou



ou des trois coordonnées x, y, z , & du tems t , il ne suffit pas que la formule :

$$(P-X)dx + (Q-Y)dy + (R-Z)dz = dV$$

soit intégrable, mais il faut outre cela que l'intégrale V soit une fonction de q ; car ayant $\frac{dp}{q} = dV$, ou $dp = qdV$, il est clair que la pression p ne sauroit avoir une valeur déterminée, à moins que la formule qdV ne soit intégrable. Mais je remarque de plus, qu'il n'est pas nécessaire dans ce cas, que la formule :

$$(P-X)dx + (Q-Y)dy + (R-Z)dz$$

soit intégrable, pourvu qu'elle soit telle, qu'étant multipliée par une certaine fonction U , elle devienne intégrable. Soit donc

$$U(P-X)dx + U(Q-Y)dy + U(R-Z)dz = dW,$$

& puisque nous avons $\frac{dp}{q} = \frac{dW}{U}$, ou $dp = \frac{qdW}{U}$, il suffit pour

la possibilité de cette équation, que W soit une fonction de $\frac{q}{U}$, ou que W soit une fonction de nulle dimension des quantités q & U .

XXXVII. Mais, en général de quelque manière que l'élasticité p dépende tant de la densité q , que d'une autre qualité exprimée par r , fonction quelconque des coordonnées x, y, z , qui pourroit encore renfermer le tems t , il est clair de notre équation $q = \frac{dp}{dV}$, que le différentiel dp doit toujours être divisible par dV , où dV marque non tant un différentiel réel, que cette formule :

$$(P-X)dx + (Q-Y)dy + (R-Z)dz;$$

& cela tellement, que par la division les différentiels dx, dy , & dz sortent entièrement du calcul : car tant p que q doivent toujours être exprimés par des fonctions finies de x, y , & z , sans que leurs diffé-

différentiels y entrent. Or cela ne sauroit arriver, à moins qu'il n'y eût une fonction U , par laquelle la formule dV étant multipliée devienne intégrable: car posant cette intégrale $\int U dV = W$, il est clair que p doit être une fonction de W , pour que la formule $\frac{dp}{dV}$ obtienne une valeur déterminée, telle qu'il convient à la densité q .

XXXVIII. Puisque $U dV = dW$, nous aurons $q = \frac{U dp}{dW}$;

donc, si nous prenons pour W une fonction quelconque des coordonnées x , y , & z , renfermant le tems t parmi les quantités constantes, & que nous posions p égale à une fonction quelconque de W , savoir $p = \phi, W$, & $dp = dW \cdot \phi', W$, nous aurons $q = U \cdot \phi', W$;

donc $U = \frac{q}{\phi', W}$. Et partant, de quelque manière que la densité q soit donnée par l'élasticité p , & quelqu'autre fonction r des coordonnées x , y , & z , nous en tirerons la valeur de $U = \frac{q}{\phi', W}$, &

par conséquent celle de $dV = \frac{dW \cdot \phi', W}{q}$, qui nous fournit ensuite cette équation :

$$(P - X)dx + (Q - Y)dy + (R - Z)dz = \frac{dW \cdot \phi', W}{q} = \frac{dp}{q},$$

d'où l'on obtiendra les valeurs X , Y , Z , desquelles enfin il faut chercher les valeurs des vitesses u , v , & w : & quand celles-cy satisfont outre cela à la condition de la continuité, on aura un cas d'un mouvement possible du fluide.

XXXIX. Voilà donc à quoi se réduit la question sur la nature de la formule :

$$(P - X)dx + (Q - Y)dy + (R - Z)dz.$$



Lorsque la densité q est constante, où qu'elle dépend uniquement de l'élasticité p , il faut que cette formule soit absolument intégrable, & pour cet effet il s'agit de déterminer des valeurs convenables pour les trois vitesses u , v , & w . Or, lorsque la densité q dépend d'une fonction donnée du lieu & du tems, la formule doit être telle, qu'étant multipliée par une certaine fonction donnée U , elle devienne intégrable. Dans l'un & l'autre cas donc les vitesses u , v , & w , doivent être telles que cette équation :

$$(P - X)dx + (Q - Y)dy + (R - Z)dz = 0$$

devienne possible : or on fait les conditions, sous lesquelles une équation différentielle entre trois variables devient possible ; & ayant satisfait à cette condition, il faut encore satisfaire à celle que la continuité exige.

XL. Ce sont les conditions, par lesquelles doivent être limitées les fonctions qui expriment les trois vitesses u , v , & w , & toute la recherche sur le mouvement des fluides revient à ce qu'on détermine en général la nature de ces fonctions, par lesquelles les conditions de notre équation différentielle, & de la continuité soient remplies. Or puisque les quantités X , Y , & Z , dépendent non seulement des vitesses u , v , & w mêmes, mais aussi de leur variabilité par rapport à chacune des coordonnées, x , y , & z , & encore du tems t , cette recherche paroît la plus profonde, qui se puisse trouver dans l'Analyse : & s'il ne nous est pas permis de pénétrer à une connoissance complète sur le mouvement des fluides, ce n'est pas à la Mécanique, & à l'insuffisance des principes connus du mouvement, qu'il en faut attribuer la cause ; mais l'Analyse même nous abandonne ici, attendu que toute la théorie du mouvement des fluides vient d'être réduite à la résolution des formules analytiques.

XLI. Comme une solution générale doit être jugée impossible par le défaut de l'Analyse, nous devons nous contenter de la connoissance de quelques cas particuliers, & cela d'autant plus, puisque le
dève-



développement de plusieurs cas semble l'unique moyen de nous conduire enfin à une plus parfaite connoissance. Or le cas le plus simple qu'on puisse imaginer, est sans doute lorsqu'on met les trois vitesses u , v , & w égales à zero, ce qui est le cas, où le fluide demeure dans un parfait repos & que j'ai traité dans mon Mémoire précédent. Or nos formules trouvées pour le mouvement en général renferment aussi le cas d'équilibre: car puisque $X = 0$, $Y = 0$, & $Z = 0$,

nous aurons : $\frac{dp}{q} = Pdx + Qdy + Rdz$, & $\left(\frac{dq}{dt}\right) = 0$,

d'où nous voyons d'abord que la densité q ne sauroit dépendre du tems t , ou qu'elle doit demeurer toujours la même au même endroit. Ensuite les forces P , Q , R , doivent être telles que la formule différentielle $Pdx + Qdy + Rdz$ devienne, ou intégrable, lorsque q est constante, ou dépendante uniquement de l'élasticité p ; ou telle qu'étant multipliée par une certaine fonction elle devienne intégrable.

XLII. Dans mon Mémoire sur l'équilibre des fluides, je n'avois considéré que les cas des forces sollicitantes P , Q , R , où la formule différentielle $Pdx + Qdy + Rdz$ devient intégrable, puisque ce cas paroïssoit le seul qui pût avoir lieu dans la Nature. En effet si la densité q est, ou constante, ou qu'elle dépende uniquement de la pression p , le fluide ne sauroit jamais être en équilibre, à moins que cette condition des forces sollicitantes n'ait lieu. Mais, en cas qu'il fut possible que les forces sollicitantes tinssent une autre loi, il pourroit y avoir un équilibre, pourvu qu'elles fussent telles, qu'il y eut une fonction U , qui étant multipliée par la formule $Pdx + Qdy + Rdz$ la rende intégrable, ou bien que l'équation différentielle $Pdx + Qdy + Rdz = 0$ devienne possible; car alors, si la densité q est exprimée par cette fonction U , ou par un produit de cette fonction U par une fonction quelconque de l'élasticité p , l'équilibre pourra également avoir lieu. Or, comme tels cas ne sont peut-être pas possibles, je ne m'arrête pas à les développer plus amplement.



XLIII. Après le cas d'équilibre l'état le plus simple, qui sauroit subsister dans le fluide, est celui où le fluide tout entier est porté d'un mouvement uniforme suivant la même direction. Voyons donc comment cet état est contenu dans nos deux formules. Or dans ce cas les trois vitesses étant constantes, posons: $u = a$; $v = b$; & $w = c$; & nous aurons: $X = 0$; $Y = 0$; & $Z = 0$; d'où nos deux équations se changeront dans les suivantes:

$$\frac{dp}{q} = P dx + Q dy + R dz,$$

$$\& \left(\frac{dq}{dt}\right) + a\left(\frac{dq}{dx}\right) + b\left(\frac{dq}{dy}\right) + c\left(\frac{dq}{dz}\right) = 0,$$

où il est clair que, si la densité q étoit constante, la condition de la dernière équation seroit remplie; mais que la première ne sauroit subsister, à moins que la formule $P dx + Q dy + R dz$ n'admit l'intégration, tout comme si le fluide étoit en repos: & il est naturel qu'un tel mouvement ne sauroit rien changer dans la pression.

XLIV. Mais si la densité q n'est pas constante, voyons d'abord quelle fonction de x , y , z , & t elle doit être, pour que la seconde équation soit satisfaite. Voilà donc une question analytique bien curieuse, par laquelle on demande quelle fonction de x , y , z , & t , doit être prise pour q , afin qu'il devienne:

$$\left(\frac{dq}{dt}\right) + a\left(\frac{dq}{dx}\right) + b\left(\frac{dq}{dy}\right) + c\left(\frac{dq}{dz}\right) = 0,$$

& la solution de cette question paroît bien difficile étant prise dans toute son étendue possible. Mais, puisque dans le cas de $a = 0$, $b = 0$, $c = 0$, la quantité q seroit une fonction quelconque de x , y , & z , sans renfermer le tems t , si nous ramenons ce cas à celui de repos en imprimant à l'espace un mouvement égal & contraire, il est évident qu'après le tems t les coordonnées x , y , & z , seront transformées par le changement en $x - at$, $y - bt$, $z - ct$, d'où nous concluons qu'on satisfera à notre équation en prenant pour q une fonction quel-

COR-



conque des trois quantités $x-at$; $y-bt$; $z-ct$. Et en effet on s'assure aisément, qu'une telle fonction satisfait, puisqu'il y aura:

$$dq = L(dx - a dt) + M(dy - b dt) + N(dz - c dt),$$

& partant :

$$\left(\frac{dq}{dt}\right) = -aL - bM - cN; \left(\frac{dq}{dx}\right) = L; \left(\frac{dq}{dy}\right) = M; \& \left(\frac{dq}{dz}\right) = N.$$

XLV. Or, pour satisfaire à la première équation, il faut, comme j'ai déjà remarqué, que la formule différentielle $Pdx + Qdy + Rdz$ soit telle, qu'étant multipliée par une certaine fonction U elle devienne intégrable. Soit donc $\int U(Pdx + Qdy + Rdz) = W$, où la constante qui entre par l'intégration renferme aussi d'une manière quelconque le tems t , & il est clair que la formule $Pdx + Qdy + Rdz$ admettra aussi l'intégration, étant multipliée par Uf, W , où U & W sont des fonctions connues, puisque les forces sollicitantes sont supposées connues. Donc, si q ne dépend point de p , il faut qu'il y ait $q = Uf, W$, d'où l'on doit déterminer la fonction des trois quantités $x-at$; $y-bt$; & $z-ct$; afin qu'elle soit reductible à la forme Uf, W . Or si q dépend uniquement de p , il faut que la formule $Pdx + Qdy + Rdz$, soit absolument intégrable, ou bien $U = 1$, & alors, puisque p sera trouvée égale à une fonction de W , la densité q en sera aussi fonction; qui devant aussi être fonction des quantités $x-at$; $y-bt$; $z-ct$; on en déduira la nature de cette fonction.

XLVI. Mais on voit qu'en général la pression p doit toujours être une fonction de W , puisque d'ailleurs la densité q , ne sauroit être une fonction finie. Soit donc $p = f, W$, & $dp = dW.f', W$, d'où à cause de $Pdx + Qdy + Rdz = \frac{dW}{U}$, on aura $q = Uf', W$.

Ce cas ne sauroit donc subsister, à moins que la densité q ne soit proportionnelle au produit de la quantité U par une fonction de la pression p , ou bien au produit d'une telle quantité $U\phi, W$, par une



fonction quelconque de p , prenant ϕ, W , pour marquer une fonction donnée de W . Soit par exemple $q = pp \cup \phi, W$, & on aura $f', W = \frac{d(f, W)}{dW} = (f, W) \cdot \phi, W$, d'où l'on trouvera que la fonction inconnue f, W est composée de W : car dans cet exemple on aura $\frac{1}{f, W} = -f dW, \phi W = \frac{1}{p}$: & de là on exprimera p par W , & partant aussi la valeur de q sera connuë. Laquelle, quand elle sera réductible à la forme d'une fonction des quantités $x - at, y - bt, z - ct$, l'état supposé du fluide sera possible, & on en connoitra la pression & la densité pour tout tems & à chaque endroit.

XLVII. Un exemple éclaircira mieux ces opérations, lesquelles, puisque nous n'y sommes pas encore assez accoutumés, pourroient paroître trop obscures. Soit donc $P = y, Q = -x, \& R = 0$, & ayant $\frac{dp}{q} = ydx - xdy$, nous aurons $U = \frac{1}{yy}$, & $W = \frac{x}{y} + T$, où T marque une fonction quelconque du tems t . Soit de plus $q = \frac{pp}{yy}$, & puisque $\frac{dp}{pp} = \frac{ydx - xdy}{yy}$, nous obtiendrons $\frac{1}{p} = \Theta - \frac{x}{y}$, & $p = \frac{y}{\Theta y - x}$, où la constante Θ renferme aussi le tems t . Nous aurons donc $q = \frac{1}{(\Theta y - x)^2}$, qui devant être fonction de $x - at$, & $y - bt$, puisque z n'y entre pas, cela ne sauroit arriver autrement, que prenant $\Theta = \frac{a}{b}$; & alors nous aurons $q = \frac{bb}{(ay - bx)^2}$, & $p = \frac{by}{ay - bx}$. Donc, ni la pression, ni la densité, ne dépendent point du tems, & seront au même endroit constamment les mêmes. Cet exemple fait voir, comment en d'autres cas qu'on voudra imaginer, le calcul doit être mené.

XLVIII.

XLVIII. Ayant expédié ce cas, où les trois vitesses sont constantes, supposons maintenant, que deux vitesses v & w évanouissent, ce qui donnera le cas, où toutes les particules du fluide se meuvent suivant la direction de l'axe OA , de sorte que le chemin décrit par chacune soit une ligne droite parallèle à l'axe OA ; ce cas diffère du précédent, puisque nous considérons la vitesse u , comme variable, tant par rapport au lieu qu'au tems. Ayant donc

$$X = \left(\frac{du}{dt}\right) + u\left(\frac{du}{dx}\right); \quad Y = 0; \quad Z = 0;$$

nos deux équations seront :

$$\frac{dp}{q} = Pdx + Qdy + Rdz - dx\left(\frac{du}{dt}\right) - udx\left(\frac{du}{dx}\right),$$

$$\& \quad \left(\frac{dq}{dt}\right) + \left(\frac{d(qu)}{dx}\right) = 0.$$

Cette dernière équation nous donne d'abord à connoître, que cette formule $qdx - qudt$ doit être intégrable : or, par rapport à cette intégration les quantités y & z , sont regardées comme constantes : il faut donc que q multiplié par $dx - udt$ devienne une formule différentielle complète, ou intégrable.

XLIX. Si la densité du fluide est partout & toujours la même ou q une quantité constante $= g$, puisqu'alors $\left(\frac{du}{dx}\right) = 0$, il est clair que la vitesse u , doit être indépendante de la variable x . Soit donc u une fonction quelconque des deux autres coordonnées y , z , & du tems t , & notre équation différentielle fera :

$$\frac{dp}{q} = Pdx + Qdy + Rdz - dx\left(\frac{du}{dt}\right),$$

où le tems t est supposé constant : il faut donc que cette formule soit intégrable. Donc, si la formule tirée des forces sollicitantes $Pdx + Qdy + Rdz$ est intégrable d'elle même, il faut que

dx



$dx \left(\frac{du}{dt} \right)$ le soit aussi. Or puisque $\left(\frac{du}{dt} \right)$ ne renferme pas x , s'il y avoit des y , & z , la formule $dx \left(\frac{du}{dt} \right)$ ne sauroit être intégrable : il faut donc que $\left(\frac{du}{dt} \right)$ ne renferme point y & z . Que Z soit une fonction quelconque de y & z , & T une du seul tems t , & la valeur $u = Z + T$ satisfera à cette condition, d'où l'on tirera à cause de $Pdx + Qdy + Rdz = dV$ & $\left(\frac{du}{dt} \right) = \left(\frac{dT}{dt} \right)$, cette équation intégrale $\frac{p}{q} = V - x \left(\frac{dT}{dt} \right) + \text{Const.}$

L. Pour développer mieux ce cas, il faut remarquer que chaque particule du fluide Z , n'a d'autre mouvement que selon la direction ZP parallele à l'axe ZA , & partant chaque élément du fluide décrira par son mouvement une ligne droite parallele à cet axe, de sorte que pour le même élément les deux coordonnées y & z ne changent point de valeur. Donc, ou le mouvement de chaque particule sera uniforme, ou changera avec le tems d'une telle maniere, que toutes les particules subissent à chaque instant des changemens égaux dans leurs mouvemens, ce qui est évident par la formule $u = Z + T$. Or pour l'état de pression ayant cette formule $p = gV - gx \left(\frac{dT}{dt} \right) + \text{Const.}$ où la constante peut renfermer le tems t d'une maniere quelconque, elle dépend, outre de l'effort des forces V , encore de ce changement de vitesse, que chaque élément du fluide subit; & outre cela elle peut varier avec le tems d'une maniere quelconque.

LI. Ce cas me fournit l'occasion d'éclaircir quelques doutes, qui doivent se présenter naturellement, & dont l'explication sera très importante dans la théorie, tant de l'équilibre que du mouvement des
flui-



fluides. D'abord on fera surpris, qu'un changement dans la vitesse du fluide puisse avoir lieu; sans que les forces sollicitantes P , Q , R , concourent à le produire; puisqu'on voit que ce changement suppose pourroit subsister, quand même les forces sollicitantes évanouiroient, & on demandera avec raison par quelle cause ce changement est produit. Ensuite il semble aussi paradoxé, que la pression puisse varier à chaque instant d'une manière quelconque, & cela indépendamment du dit changement, auquel le mouvement est assujéti. Cette dernière difficulté subsiste même dans l'état d'équilibre: car en faisant évanouir les trois vitesses u , v , w , on a pour les fluides incompressibles cette équation intégrale $\frac{P}{g} = V + \text{Const.}$ où la constante peut renfermer le tems t d'une manière quelconque.

LII. Pour mieux comprendre cela, on n'a qu'à concevoir une masse déterminée, & renfermée dans un vaisseau; & il est clair que l'état de pression ne dépend pas seulement des forces sollicitantes, mais aussi des forces étrangères, qui peuvent agir sur le vaisseau. Car, quand même il n'y auroit point de forces sollicitantes, par le moyen d'un piston dont on agiroit sur le fluide, on pourroit produire successivement tous les états possibles de pression sans que l'équilibre en fût troublé: or c'est ce que notre formule, qui devient dans ce cas,

$\frac{P}{g} = \text{fonction du tems } t$, nous donne à connoître; d'où nous vo-

yons, que l'état de pression peut varier à chaque instant, & cela indépendamment de l'équilibre. Mais, connoissant pour chaque instant la pression à un endroit quelconque, les pressions en tous les autres endroits en seroit déterminées; & puisqu'il pourroit arriver, que le piston fut poussé tantôt avec plus, tantôt avec moins de forces, il faut que le calcul montre tous ces changemens possibles: & la même variabilité doit aussi avoir lieu, quand le fluide est sollicité par des forces accélératrices quelconques, de sorte qu'à chaque instant l'état de pression est indéterminé, & dépend de la force qui agit alors sur le piston.



LIII. Voilà donc une différence très essentielle entre les forces accélératrices, qui agissent sur tous les élémens du fluide, & entre la force d'un piston, dont le fluide est poussé: ce ne sont que les forces accélératrices, qui entrent dans notre équation différentielle; & la force du piston n'entre dans le calcul, qu'après qu'on aura intégré, & n'affecte que la constante, que l'intégration entraîne; qu'il faut par conséquent en chaque cas déterminer en sorte, qu'à l'endroit du piston la pression devienne précisément égale à la force, dont le piston est poussé à chaque moment: & c'est à cause de cela, que ladite constante renferme le tems, pour qu'on la puisse varier avec le tems à volonté, selon que les circonstances l'exigent. Cette variabilité peut toujours être représentée par l'action d'un piston; car de quelque nature que puisse être un cas proposé, pour qu'il soit déterminé, il faut toujours supposer, que du moins à un endroit du fluide la pression soit connue à chaque instant: & c'est de cette circonstance, qu'il faut tirer la détermination de la constante introduite dans le calcul par l'intégration de notre équation différentielle.

LIV. Mais pour notre cas du mouvement expliqué §. 49, supposons aussi les forces accélératrices évanouissantes, ou $V = 0$, & pour rendre le cas tout à fait déterminé, supposons $u = a + ay + \xi t$, & nous aurons pour ce cas cette équation qui détermine la pression

$$\frac{p}{g} = \text{Const.} - \xi x. \text{ Supposons de plus cette constante } = \gamma + \delta t,$$

de sorte que $\frac{p}{g} = \gamma + \delta t - \xi x$, & voyons sous quelles conditions ce mouvement puisse avoir lieu. Puisque chaque élément du fluide se meut selon la direction de l'axe OA , ce mouvement ne sauroit avoir lieu, que dans un tuyau cylindrique couché selon la même direction.

Fig. 4. Soit $ABIO$ ce tuyau, & qu'au commencement, où $t = 0$, le fluide en ait rempli la portion $ABCD$, terminée par les sections AB , & CD , perpendiculaires au tuyau. Comptons les abscisses x depuis le point A , sur la droite AI , & sur la base AB la pression étoit partout

$p =$

$p = \gamma g$: & sur l'autre base $CD = g\gamma - \mathcal{E}g.AC$; mais au dedans du fluide, à un endroit quelconque Z , posant $AP = x$; $PZ = y$; la pression étoit $= \gamma g - \mathcal{E}gx$. On ne sauroit donc concevoir le fluide dans le tuyau plus étendu que jusqu'en CD , prenant $AC = \frac{\gamma}{\mathcal{E}}$, afin que la pression en CD ne devienne négative.

LV. Posons pour cette masse déterminée de fluide la longueur $AC = b$, la largeur $AB = CD = c$, la hauteur n'entrant pas en considération, puisque, ni les vitesses, ni les pressions, ne dépendent point de la troisième coordonnée z , & prenant $\gamma = \mathcal{E}b$, dans l'état initial $ABCD$, la pression sur la base AB étoit $= \mathcal{E}bg$, sur la base $CD = 0$, & à un point quelconque $Z = \mathcal{E}g(b-x) = \mathcal{E}g.CP$. Or dans cet état nous supposons, que le fluide ait un tel mouvement selon la direction du tuyau, que la vitesse sur la ligne AC soit $= a$, sur la ligne $BD = a + ay$, & sur une ligne quelconque QR parallèle à la direction du tuyau $= a + ay$, posant $AQ = CR = y$. Nous concevons donc, que par une cause quelconque ait été imprimé au fluide ce mouvement, & qu'il soit poussé au premier instant sur la surface AB par le moyen d'un piston, par la force indiquée $\mathcal{E}bg$, l'autre base CD n'étant assujettie à aucune pression. Mais dans les instans suivans les forces qui agissent sur les faces extrêmes pourroient varier à volonté : or cette variabilité est déterminée par les hypothèses, que nous venons d'établir ; voyons donc comment en vertu de ces hypothèses le mouvement du fluide sera continué.

LVI. Après un tems écoulé $= t$, tous les élémens du fluide, qui se trouvent sur la ligne QR , auront une vitesse selon cette même direction $= a + ay + \mathcal{E}t$, par laquelle ils parcourront dans l'instant dt l'espace $(a + ay + \mathcal{E}t)dt$; ils auront donc parcouru depuis le commencement l'espace $= at + ayt + \frac{1}{2}\mathcal{E}t^2$; & partant la filée du fluide qui étoit au commencement en QR , se trouvera à présent avancée en $q\tau$, ayant parcouru l'espace $Qq = at + ayt + \frac{1}{2}\mathcal{E}t^2$.

Qq a Done



Donc le fil AC sera parvenu en ac , ayant parcouru l'espace $Aa = at + \frac{1}{2} \mathcal{E}tt$, & le fil BD en bd , ayant parcouru l'espace $Bb = at + act + \frac{1}{2} \mathcal{E}tt$; de sorte que la masse fluide sera maintenant terminée par les faces ab & cd , droites, mais obliques à la direction du tuyau. Or il faut qu'à présent la pression sur la face ab en q soit $= g(\mathcal{E} + \delta t - \mathcal{E}.Qq) = g(\mathcal{E}b + \delta t - \mathcal{E}at - a\mathcal{E}yt - \frac{1}{2} \mathcal{E}\mathcal{E}tt)$, & sur la face cd en

$$r = g(\mathcal{E}b + \delta t - \mathcal{E}.Qr) = g(\delta t - \mathcal{E}at - a\mathcal{E}yt - \frac{1}{2} \mathcal{E}\mathcal{E}tt).$$

Il faut donc concevoir des pistons, qui agissent avec ces forces sur les deux extrémités ab & cd , & puisque ces pressions ne sont pas les mêmes par toute l'étendue de ces faces, il faut concevoir des pistons flexibles & pliables, par le moyen desquels ces pressions puissent être exécutées.

LVII. Ce mouvement demeureroit le même, si dans l'intégration de la pression p , nous eussions pris au lieu de δt une fonction quelconque de t ; mais alors l'état de pression dans la masse fluide deviendrait différent à chaque instant, sans que le mouvement supposé même du fluide en souffrit quelque altération. Posons donc $\delta t = \mathcal{E}at + a\mathcal{E}ct + \frac{1}{2} \mathcal{E}\mathcal{E}tt$, & après le tems t la pression à un point quelconque q de la face ab , sera $= g[\mathcal{E}b + a\mathcal{E}(c-y)t]$, & dans un point quelconque z , sur la ligne qr , la pression sera $g[\mathcal{E}b + a\mathcal{E}(c-y)t - \mathcal{E}.qz]$, d'où la pression à l'autre extrémité r sera $= a\mathcal{E}g(c-y)t$. Donc, sur la face ab , la pression sera en $a = \mathcal{E}g(b + act)$; & en $b = \mathcal{E}gb$: mais sur l'autre face cd , la pression sera en $c = a\mathcal{E}gct$, & en $d = 0$. Au reste chaque fil QR se mouvra selon sa propre direction d'un mouvement uniformément accéléré, ou recevra en tems égaux des accroissemens égaux de vitesse. Le développement de ce cas particulier peut servir pour éclaircir le calcul qu'on aura à faire pour tous les autres cas.

LVIII. Arrêtons-nous encore au cas proposé (§. 48.), & supposons la densité g constante $= g$: mais prenons les forces P, Q, R, relles,



telles, que le fluide ne fauroit jamais être à l'équilibre. Soit pour cet effet $P=0$, $Q=-\frac{x}{a}$, & $R=-\frac{x}{a}$, & posons $z=b+\frac{(y+z)t}{a}$,

pour avoir $\left(\frac{du}{dx}\right)=0$, & $\frac{dp}{g}=-\frac{xdy-xdz}{a}-\frac{ydx-zdx}{a}$,

d'où nous tirons en intégrant $\frac{p}{g}=\text{Const.}-\frac{xy-xz}{a}$, où la constante peut renfermer le tems d'une manière quelconque. Il n'est donc pas possible, que toute la masse du fluide demeure jamais en repos; car, quoique nous posions $b=0$, pour avoir le fluide en repos au commencement $t=0$, aussi-tôt après le premier instant il sera agité, & il n'y aura que les élémens, où $y=0$, ou $z=0$, ou $y+z=0$, qui demeureront en repos: tous les autres recevront un mouvement, ou en avant, ou en arrière, selon que $y+z$, aura une valeur positive, ou négative. On déterminera aussi aisément les pressions requises pour maintenir ce mouvement supposé.

LIX. Mais que la densité ne soit plus constante, mais variable, ou le fluide compressible, & pour que $qdx - qudt$ devienne une différentiel complet, on peut prendre pour z une fonction quelconque des variables x , y , z , & t ; car puisque ici on ne regarde que les deux x & t comme variables, & les deux autres y & z comme constantes, on pourra toujours assigner une quantité s , telle que $s(dx - udt)$ devienne intégrable. Soit S cette intégrale, & cette condition sera remplie, lorsqu'on prend $q = sf : S$, supposant $S = fs(dx - udt)$. Maintenant il faut de plus, que cette équation différentielle soit intégrable :

$$\frac{dp}{q} = Pdx + Qdy + Rdz - dx\left(\frac{du}{dt}\right) - udx\left(\frac{dz}{dx}\right),$$

où je remarque que si les forces P , Q , R , étoient évanouissantes, la pression p deviendrait fonction de x & de t , & partant cette

quantité $q \left(\left(\frac{du}{dt} \right) + u \left(\frac{du}{dx} \right) \right)$, ne devrait renfermer que les deux variables x & t , d'où la nature de la fonction u , étant qu'elle peut renfermer y & z , doit être déterminée.

LX. Quoique j'aye supposé ici $v = 0$ & $w = 0$, ces formules renferment tous les cas, où le mouvement de toutes les particules du fluide suit toujours la même direction; car on n'aura qu'à prendre l'axe OA sur cette même direction. Or de là nous pourrions réciproquement résoudre nos formules, lorsque la direction du mouvement est oblique à la position des trois axes, ce qui ne manquera pas de nous fournir quelques éclaircissemens dans cette Analyse. Pour cet effet considérons la vitesse vraie d'une particule quelconque Z du fluide qui soit $= u$, & puisque la direction est donnée à l'égard des trois axes, les vitesses dérivées y tiennent des rapports donnés. Soit donc :

$$u = \alpha u; \quad v = \beta u; \quad \& \quad w = \gamma u;$$

& posant $du = Kdt + Ldx + Mdy + Ndz$, nous aurons :

$$X = \alpha K + \alpha L + \alpha M + \alpha \gamma N$$

$$Y = \beta K + \alpha \beta L + \beta M + \beta \gamma N$$

$$Z = \gamma K + \alpha \gamma L + \beta \gamma M + \gamma \gamma N.$$

Donc, si nous posons pour abrégér $K + \alpha L + \beta M + \gamma N = 0$, ayant $X = \alpha O$, $Y = \beta O$, $Z = \gamma O$, nos équations seront :

$$\frac{dp}{q} = Pdx + Qdy + Rdz - O(\alpha dx + \beta dy + \gamma dz)$$

$$\left(\frac{dq}{dt} \right) + \alpha \left(\frac{dqu}{dx} \right) + \beta \left(\frac{dqu}{dy} \right) + \gamma \left(\frac{dqu}{dz} \right) = 0.$$

LXI. Soit d'abord la densité $q = g$, & pour satisfaire à cette égalité $\alpha \left(\frac{du}{dx} \right) + \beta \left(\frac{du}{dy} \right) + \gamma \left(\frac{du}{dz} \right) = 0$, nous avons vu dans le §. 44 que la quantité u doit être une fonction quelconque des quantités



ités $ay - \xi x$ & $az - \gamma x$, ou $\xi z - \gamma y$, & qui puisse outre cela renfermer le tems t d'une manière quelconque. Soit donc u une fonction quelconque des quantités $ay - \xi x$, $az - \gamma x$, & t , puisque la formule $\xi z - \gamma y$ est déjà formée des deux autres, & on comprend aisément de là, que dans chaque instant la vitesse des particules qui se trouvent dans une même ligne droite, parallele à la direction du mouvement, est par tout la même, tout comme la nature de l'hypothese exige. Donc le différentiel de u aura une telle forme :

$$du = F dt + G(ady - \xi dx) + H(az - \gamma dx),$$

de sorte que :

$$K = F; L = -\xi G - \gamma H; M = \alpha G; \text{ \& } N = \alpha H;$$

& partant $O = F$ fonction de $ay - \xi x$, $az - \gamma x$, & de t : d'où l'équation différentielle qui reste à résoudre, sera :

$$\frac{dp}{q} = P dx + Q dy + R dz - F(\alpha dx + \xi dy + \gamma dz).$$

LXII. Le tems t étant ici supposé constant, si la formule $P dx + Q dy + R dz = dV$, & intégrable d'elle-même, il faut que l'autre partie $F(\alpha dx + \xi dy + \gamma dz)$ le soit aussi; ce qui ne sauroit arriver, à moins que F ne soit une fonction de $\alpha x + \xi y + \gamma z$, & du tems t . Mais il faut de plus que F soit aussi une fonction des quantités $ay - \xi x$, $az - \gamma x$, & du tems t : donc puisque la formule $\alpha x + \xi y + \gamma z$, n'est pas composée des formules $ay - \xi x$, & $az - \gamma x$, il est évident que la quantité F doit être fonction du seul tems t . Par conséquent la vitesse u sera en sorte $u = Z + T$, où Z marque une fonction quelconque des deux quantités $ay - \xi x$, & $az - \gamma x$, sans renfermer le tems t , & T est une fonction quelconque du seul tems t , de sorte que $dT = F dt$. D'où l'intégrale de notre équation différentielle sera $\frac{p}{g} = V - F(\alpha x + \xi y + \gamma z) + \text{Const.}$ où la constante peut renfermer le tems t d'une manière quelconque. Cette équation intégrale jointe à $u = Z + T$ contient tout ce qui regarde le mouvement du cas proposé.



LXIII. Mais si la densité q n'est pas constante, il sera important de découvrir la résolution de cette formule :

$$\left(\frac{dq}{dt}\right) + \alpha \left(\frac{d.qv}{dx}\right) + \beta \left(\frac{d.qv}{dy}\right) + \gamma \left(\frac{d.qv}{dz}\right) = 0.$$

Or, quelque difficile que cela puisse paroître, la réduction au cas précédent nous montre, que la vitesse v peut être une fonction quelconque des quatre variables x, y, z , & t , mais que la valeur de q doit être déterminée de la manière suivante. Qu'on considère en général une telle formule :

$$s(l dx + m dy + n dz - v dt) = dS,$$

qui étant par s multipliée est devenu intégrable, & soit $q = s f : S$; donc posant $d.f : S = dS.f' : S$, notre formule deviendra :

$$\begin{aligned} f : S \left(\frac{ds}{dt}\right) - s f' : S s v + \alpha s f : S \left(\frac{dv}{dx}\right) + \alpha v f : S \left(\frac{ds}{dx}\right) + \alpha v s f' : S l s \\ + \beta s f : S \left(\frac{dv}{dy}\right) + \beta v f : S \left(\frac{ds}{dy}\right) + \beta v s f' : S m s \\ + \gamma s f : S \left(\frac{dv}{dz}\right) + \gamma v f : S \left(\frac{ds}{dz}\right) + \gamma v s f' : S n s \end{aligned}$$

qui doit être égale à zero :

LXIV. Faisons d'abord évanouir les termes affectés par $f' : S$, & nous en obtiendrons $1 = \alpha l + \beta m + \gamma n$, & le reste étant divisé par $f : S$ donne :

$$\left(\frac{ds}{dt}\right) + \alpha \left(\frac{d.sv}{dx}\right) + \beta \left(\frac{d.sv}{dy}\right) + \gamma \left(\frac{d.sv}{dz}\right) = 0,$$

qui est bien semblable à la proposée, mais il faut remarquer que l'intégrabilité de la valeur dS renferme ces conditions :

$$\left(\frac{d.sv}{dx}\right) = -\left(\frac{d.ls}{dt}\right); \left(\frac{d.sv}{dy}\right) = -\left(\frac{d.ms}{dt}\right); \left(\frac{d.sv}{dz}\right) = -\left(\frac{d.ns}{dt}\right);$$

d'où

d'où nous tirons : $\left(\frac{ds}{dt}\right)(1 - \alpha l - \epsilon m - \gamma n)$, ce qui est d'accord avec la condition précédente. Donc, pourvu qu'il soit $\alpha l + \epsilon m + \gamma n = 1$, & s une telle fonction qui rende $s(ldx + mdy + ndz - sdt) = dS$, ou intégrable, on satisfera à notre formule, lorsqu'on prend $q = sf:S$, ou $\frac{q}{s}$ égal à une fonction quelconque de S . Il n'est pas nécessaire que les quantités l , m , & n , soient constantes, mais alors il faut qu'il soit

$$\alpha \left(\frac{dl}{dt}\right) + \epsilon \left(\frac{dm}{dt}\right) + \gamma \left(\frac{dn}{dt}\right) = 0,$$

or cette condition est déjà renfermée dans l'équation $1 = \alpha l + \epsilon m + \gamma n$.

LXV. Or il faut de plus que l , m , & n , soient de telles fonctions, que l'équation différentielle $ldx + mdy + ndz - sdt = 0$ devienne possible; car sans cette condition il seroit impossible de trouver un multiplicateur s , qui rendit cette formule intégrable. Or, ayant pris à volonté une valeur pour l , celles de m & n en seront déjà déterminées, & nous nous pourrions dispenser de les chercher, en posant

$$\alpha l = 1 \text{ où } l = \frac{1}{\alpha}, \text{ car alors il faut qu'il soit } \epsilon m + \gamma n = 0;$$

& on n'aura qu'à chercher un tel facteur s , que cette formule $s\left(\frac{dx}{\alpha} - sdt\right)$ devienne intégrable, où l'on regardera les deux

quantités γ & α comme constantes. Soit donc $S = fs\left(\frac{dx}{\alpha} - sdt\right)$, de sorte que S renferme γ & α comme des constantes, & on pourra prendre $q = sf:S$: ce qui nous fournit la même solution, que si nous eussions tellement changé la position des trois axes, que l'un convint avec la direction du mouvement de tous les élémens du fluide. D'où nous voyons que cette restriction apparente n'affoiblit point la généralité de la solution.

LXVI. De la même manière on pourroit développer plusieurs autres cas particuliers, qui auroient, tantôt une plus grande, tantôt une plus petite étendue; mais on ne trouvera point, qui soit plus général que celui, où les trois vitesses u , v , & w , sont telles, que la formule $u dx + v dy + w dz$ devienne intégrable. Soit S l'intégrale, qui contenant encore le temps t soit son différentiel complet :

$$dS = u dx + v dy + w dz + \Pi dt, \text{ \& puisque}$$

$$\left(\frac{du}{dt}\right) = \left(\frac{d\Pi}{dx}\right); \left(\frac{dv}{dt}\right) = \left(\frac{d\Pi}{dy}\right); \left(\frac{dw}{dt}\right) = \left(\frac{d\Pi}{dz}\right);$$

$$\left(\frac{du}{dx}\right) = \left(\frac{dv}{dx}\right); \left(\frac{du}{dy}\right) = \left(\frac{dv}{dy}\right); \left(\frac{dv}{dz}\right) = \left(\frac{dw}{dz}\right);$$

$$X = \left(\frac{d\Pi}{dx}\right) \left(\frac{du}{dx}\right) + \left(\frac{dv}{dx}\right) \left(\frac{du}{dx}\right) + \left(\frac{dw}{dx}\right) \left(\frac{du}{dx}\right)$$

$$Y = \left(\frac{d\Pi}{dy}\right) \left(\frac{du}{dy}\right) + \left(\frac{dv}{dy}\right) \left(\frac{du}{dy}\right) + \left(\frac{dw}{dy}\right) \left(\frac{du}{dy}\right)$$

$$Z = \left(\frac{d\Pi}{dz}\right) \left(\frac{du}{dz}\right) + \left(\frac{dv}{dz}\right) \left(\frac{du}{dz}\right) + \left(\frac{dw}{dz}\right) \left(\frac{du}{dz}\right)$$

Et notre équation différentielle deviendra :

$$\frac{dS}{dt} = P dx + Q dy + R dz - d\Pi - u du - v dv - w dw,$$

(dont le dernier membre est absolument intégrable);

Et l'autre équation demeure :

$$\left(\frac{du}{dt}\right) + \left(\frac{dv}{dz}\right) + \left(\frac{dw}{dy}\right) + \left(\frac{dw}{dz}\right) = 0.$$

LXVII. Tout se réduit donc à trouver des valeurs convenables pour les trois vitesses u , v , & w , qui satisfassent à nos deux équations, qui renferment tout ce qui regarde notre connoissance sur le mouvement des fluides. Car ayant ces trois vitesses, on pourra dé-

terminer le chemin, que chaque élément du fluide parcourt par son mouvement. Considérons la particule qui se trouve à présent en Z, & pour trouver le chemin, qu'elle a déjà parcouru, & qu'elle parcourra encore, puisque les trois vitesses u , v , & w , sont supposées connues, nous aurons pour son lieu à l'instant suivant, $dx = u dt$; $dy = v dt$, & $dz = w dt$. Qu'on élimine de ces trois égalités le temps t , & on aura encore deux équations entre les trois coordonnées x , y & z , qui détermineront le chemin cherché de l'élément du fluide, qui se trouve actuellement en Z, & en général on en connaîtra la route, que chaque particule a décrite, & décrira encore.

LXVIII. La détermination de ces routes est de la dernière importance, & doit servir pour appliquer la Théorie à chaque cas proposé. Car si la figure du vaisseau, dans lequel le fluide se meut, est donnée, les particules du fluide, qui touchent à la surface du vaisseau, en doivent suivre nécessairement la direction : & partant les vitesses u , v , & w , doivent être telles, que les routes qui en seront déduites, tombent dans la surface même. Or nous voyons par-là suffisamment, combien nous sommes encore éloignés de la connoissance complète du mouvement des fluides, & que ce que je viens d'expliquer, n'en contient qu'un foible commencement. Cependant tout ce que la Théorie des fluides renferme, est contenu dans les deux équations rapportées cy-dessus (§. XXXIV.), de sorte que ce ne sont pas les principes de Méchanique qui nous manquent dans la poursuite de ces recherches, mais uniquement l'Analyse, qui n'est pas encore assez cultivée, pour ce dessein : & partant on voit clairement, quelles découvertes nous restent encore à faire dans cette Science, avant que nous puissions arriver à une Théorie plus parfaite du mouvement des fluides.

CON-

CONTINUATION
DES RECHERCHES
SUR LA THÉORIE DU MOUVEMENT
DES FLUIDES.
PAR M. EULER.

I.

Ayant réduit dans mes deux Mémoires précédens toute la Théorie des fluides, tant de leur équilibre que de leur mouvement, à deux équations analytiques, la considération de ces formules paroît de la plus grande importance; puisqu'elles renferment non seulement tout ce qu'on a déjà découvert par des méthodes fort différentes & pour la plupart peu convaincantes, tant sur l'équilibre que sur le mouvement des fluides, mais aussi tout ce qu'on peut encore désirer dans cette Science. Quelque sublimes que soient les recherches sur les fluides, dont nous sommes redevables à Mrs. *Bernoullis*, *Clairaut*, & *d'Alembert*, elles découlent si naturellement de mes deux formules générales: qu'on ne scauroit assez admirer cet accord de leurs profondes méditations avec la simplicité des principes, d'où j'ai tiré mes deux équations, & auxquels j'ai été conduit immédiatement par les premiers axiomes de la Mécanique.

II. Quoiqu'il ne soit pas souvent à propos de donner à nos recherches une trop grande étendue, de peur qu'on ne tombe dans un calcul trop compliqué, dont on ne puisse faire l'application aux cas les plus simples, qu'avec bien de la peine, il arrive ici précisément le contraire: puisque mes équations, quelque générales qu'elles soient, ne laissent pas d'être assez simples, pour les appliquer aisément à tous les cas particuliers: & par cela même elles nous présentent des vérités si uni-

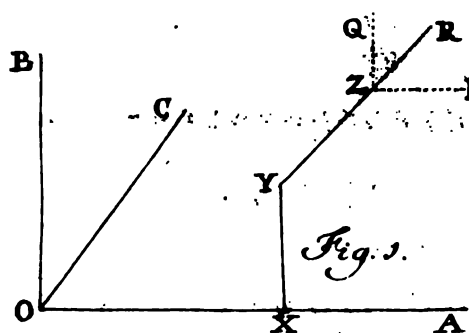


Fig. 1.

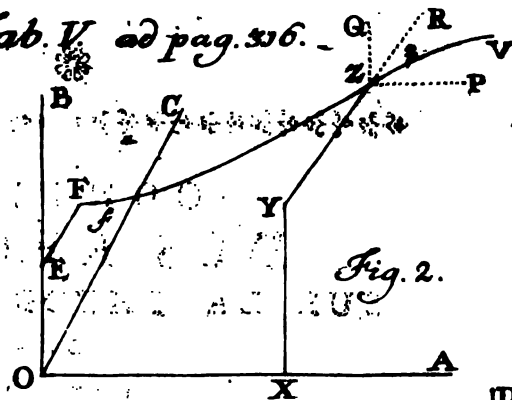


Fig. 2.

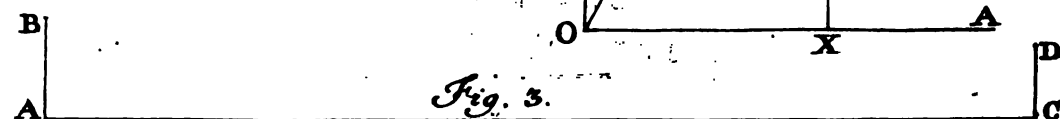


Fig. 3.

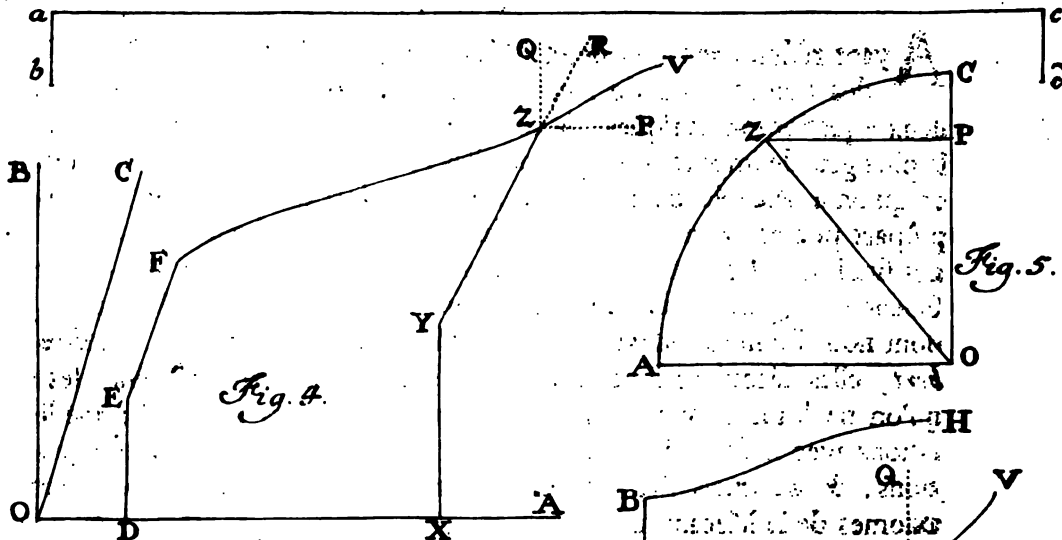


Fig. 4.

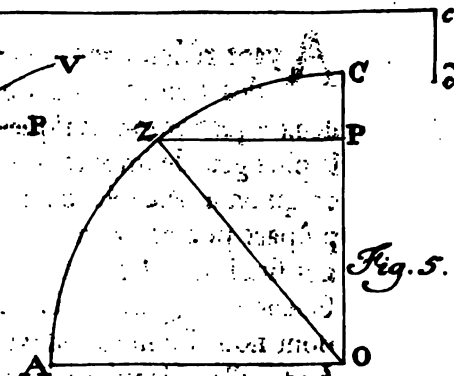


Fig. 5.

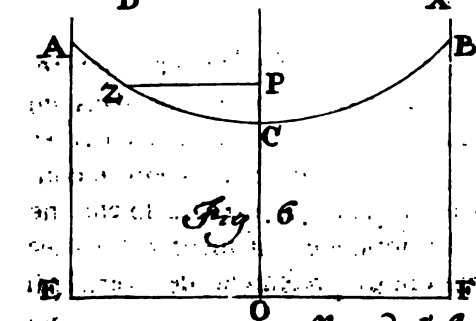


Fig. 6.

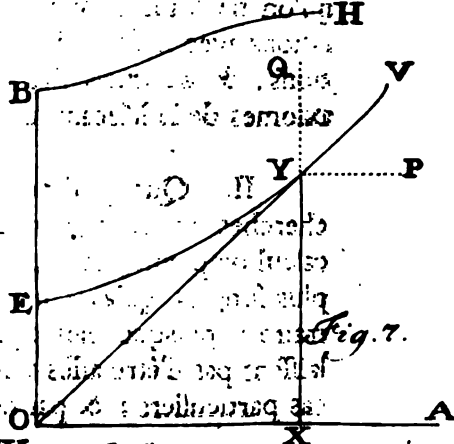


Fig. 7.

Il y a une autre chose à remarquer, c'est que le langage est très différent de celui que l'on trouve dans les autres langues. Les mots sont souvent différents, et les phrases sont souvent différentes. Cela est dû à la différence de la culture et de la civilisation. Les mots sont souvent différents, et les phrases sont souvent différentes. Cela est dû à la différence de la culture et de la civilisation.

étant recouvert de l'huile même homogène, sera égal à la pression
 exercée par l'atmosphère qui le contient, & le poids de ce volume,
 d'un côté, & l'attraction de la terre, de l'autre, multipliera cette
 densité par le bras du levier, & le bras du levier sera égal à la
 densité de l'huile, & le bras du levier sera égal à la densité de
 l'huile, & le bras du levier sera égal à la densité de l'huile, & le
 bras du levier sera égal à la densité de l'huile, & le bras du levier
 sera égal à la densité de l'huile, & le bras du levier sera égal à la
 densité de l'huile, & le bras du levier sera égal à la densité de l'huile,

1. The first step is to identify the problem or question that needs to be answered. This involves understanding the context and the specific requirements of the task.

universelles, que notre connoissance en tire les plus grands éclaircissements, qu'on puisse souhaiter. Et ensuite la plus grande universalité qu'elles embrassent, n'empêche pas, qu'elles ne soient presque aussi simples, que lorsqu'on considère des cas particuliers.

III. J'ai déjà remarqué que mes formules renferment toute la Théorie tant de l'équilibre que du mouvement des fluides: or, par rapport à la nature des fluides, elles s'étendent également aux fluides nommés élastiques, qu'à ceux qui ne sont pas susceptibles de compression: & à l'égard de ceux-là, de quelque manière que la densité puisse dépendre de l'élasticité, soit que ce soit selon une loi constante, ou variable d'une manière quelconque. Ensuite, quelles que puissent être les forces accélératrices, qui agissent sur les élémens du fluide, leur effet est aussi compris dans lesdites formules; & enfin, de quelques forces externes que le fluide soit sollicité, & quelle que soit la figure du canal, ou vaisseau, où le fluide se trouve, il y est tenu compte de toutes ces différentes circonstances.

IV. Soit que la question roule sur l'équilibre, ou sur le mouvement d'un fluide; & qu'on demande, ou la vitesse & direction de chaque particule, ou les forces, que le fluide exerce sur les parois du vaisseau, qui le contient, ou la résistance, qu'un corps solide, qui y est plongé, effaye, ou l'élasticité & la densité du fluide, lorsqu'il est compressible en chaque endroit: toutes ces questions, & d'autres semblables, qu'on peut imaginer tant sur l'équilibre que le mouvement des fluides, se réduisent à une seule recherche, qui est celle de l'état de pression, où le fluide se trouve dans chaque point. Je mesure cette pression par la hauteur d'une colonne d'une matière pesante homogène, dont je pose la densité $= 1$, en sorte que, pour trouver la pression, qu'une surface infiniment petite soutient, on n'a qu'à multiplier cette surface par la hauteur, qui lui convient, & le poids de ce volume, étant rempli de ladite matière homogène, sera égal à la pression cherchée.

V. C'est pour cette pression, ou plutôt la hauteur, qui lui sert de mesure, que je donne une équation différentielle, & tout revient à en trouver l'intégrale. Mais, comme cette équation renferme plusieurs variables, on n'en sauroit entreprendre l'intégration, avant qu'on ait découvert le rapport entre ces variables, qui est nécessaire pour la rendre intégrable. On tire de là les conditions de tout le mouvement, non par rapport à la vitesse de chaque particule qu'il la densité, qui s'y trouve en chaque point, & à chaque instant, de sorte qu'une seule équation différentielle renferme à la fois plusieurs déterminations différentes. L'intégration en elle-même ne donne que la seule détermination de la pression; mais l'intégrale n'est pas une seule équation, qui fournisse les autres déterminations essentielles à la Théorie du mouvement des fluides. Or, pour avoir toutes les déterminations, par lesquelles en chaque cas le mouvement est entièrement déterminé, il faut joindre à cette équation l'autre équation, que j'ai trouvée.

VI. Cette autre équation peut être regardée comme finie, puisqu'elle ne contient point des différentiels, quoiqu'elle en renferme des rapports. Elle est fondée sur la continuité du fluide, & exclut tout le vuide, que les particules du fluide pourroient laisser entr'elles, que leur pénétration mutuelle. Cette dernière circonstance est aussi essentielle aux corps fluides que solides; mais à l'égard de l'autre, il peut bien arriver, que les parties du fluide se séparent actuellement, en laissant entr'elles un vuide, comme nous voyons dans les jets d'eau, qui sont dissipés enfin en gouttes. Les parties étant alors entièrement séparées entr'elles, il est évident qu'on n'y sauroit plus appliquer mes formules; à moins qu'on ne veuille considérer chaque goutte séparément, en tant qu'elle constitue un corps fluide à part. Toute la Théorie des fluides est donc uniquement fondée sur deux équations, dont l'une contient la pression, & l'autre la continuité du fluide, dans toutes ses parties.

VII. Sans entrer de nouveau dans le détail des raisonnemens qui m'ont conduit à ces deux équations, je me contenterai de m'en tenir
ici

ici devant les yeux les équations mêmes. Et d'abord je considère le fluide comme remplissant un espace quelconque Z , je le rapporte par la manière ordinaire à trois axes fixes & perpendiculaires entr'eux au point O , par le moyen des trois coordonnées :

$$OX = x; \quad XY = y, \quad \& \quad YZ = z$$

parallèles aux trois axes OA , OB & OC . Il est évident, que ces trois coordonnées sont indépendantes entr'elles; car pour avoir tous les points du fluide, il faut faire varier chacune séparément: & quand on aura donné à deux des valeurs déterminées, la variabilité de la troisième nous découvre encore une infinité de points différens. C'est donc par ces trois coordonnées que le lieu de chaque point du fluide est déterminé.

VIII. Mais quand il s'agit de différens attributs, qui conviennent à la particule du fluide, qui se trouve dans ce point, il ne suffit pas d'en favoir le lieu; il faut outre cela considérer, que l'état du fluide dans ce même point peut varier avec le tems, ce qui amène dans le calcul la quatrième variable, indépendante des trois autres, & par laquelle est marqué l'instant du tems, pour lequel on cherche l'état de la particule du fluide, qui se trouve alors au point Z . Pour cet effet il faut établir une époque fixe, depuis laquelle nous comptons le tems: soit donc t le tems écoulé depuis cette époque jusqu'à l'instant en question; de sorte que la question déterminée est à présent de chercher l'état du fluide au point Z , dont le lieu est déterminé par les trois coordonnées x , y , & z , & pour le tems depuis l'époque établie $= t$. Je marque ici comme ordinairement le tems par l'espace divisé par la vitesse, & la moitié du carré de chaque vitesse donne la hauteur, d'où un corps gravissant acquiert une vitesse égale.

IX. Ensuite, je pose pour le point Z déterminé par les trois variables x , y , & z , & pour le tems $= t$ la pression du fluide exprimée par la hauteur $= p$, de la manière que j'ai expliquée cy-dessus. Or, de quelque manière que cette hauteur p sera trouvée, on la pourra

on pourra regarder comme une fonction des quatre variables $x, y, z, & t$, de sorte que si l'on met le tems t constant, on en trouvera la pression pour tous les points Z du fluide, & au même instant; mais si l'on fait constantes les trois coordonnées $x, y, & z$, on en connaîtra les pressions au même point Z pour tous les tems. Dans les cas donc où la pression au même point Z demeure toujours la même, elle sera exprimée par une fonction du lieu seulement, ou des trois coordonnées x, y, z , sans que le tems t y entre.

X. Il en est de même de la densité du fluide, en cas qu'elle soit variable; comme nous devons le supposer pour rendre nos recherches générales. Soit donc ρ la densité du fluide au point Z & pour le tems t ; & ρ doit aussi être regardée comme une fonction des quatre variables $x, y, z, & t$; la mesure de la densité ρ est déjà déterminée par la densité de la matière grave & homogène mentionnée cy^d dessus, laquelle est exprimée par l'unité, d'où la densité indéfinie ρ sera exprimée par un nombre absolu. Lorsque la densité est partout & toujours la même, comme il arrive dans les fluides incompressibles, je pose $\rho = 1$. Dans les fluides élastiques, ou plutôt compressibles, la densité ρ dépend de la pression p , ou uniquement, ou de plus d'une fonction des variables $x, y, z, & t$; où je remarque que la pression p mesure en même tems l'élasticité des fluides au point Z ; vu que l'élasticité est toujours balancée par la pression.

XI. Après la pression & la densité, il faut considérer les forces accélératrices, par lesquelles tous les élémens du fluide sont sollicités, & dont la gravité n'est qu'un cas particulier; dont j'exprimerai la force accélératrice par l'unité, & partant les autres forces accélératrices par des nombres absolus. Or, quelles que soient les forces accélératrices, qui agissent sur l'élément du fluide en Z , on fait qu'on les peut toujours réduire à trois, selon les directions $ZP, ZQ, & ZR$, fixes & parallèles à nos trois axes. Soient donc ces trois forces accélératrices :

selon $ZP = P$; selon $ZQ = Q$; selon $ZR = R$;

Si

Si



Si elles dépendent uniquement du lieu Z , elles seront des fonctions des trois variables x, y, z ; mais si l'on veut qu'elles varient aussi avec le tems, leurs expressions renfermeront outre cela la quatrième variable t .

XII. Enfin, si le fluide est en mouvement, quel que soit le mouvement de la particule, qui se trouve à présent au point Z , on le peut aussi décomposer selon les mêmes trois directions fixes ZP, ZQ , & ZR ; soient donc les vitesses de l'élément en Z

selon $ZP = u$; selon $ZQ = v$; selon $ZR = w$
de ces trois vitesses dérivées on connoitra non seulement la vraie vitesse du point Z , mais aussi sa direction. Car la vraie vitesse sera $\sqrt{uu + vv + ww}$, que je nommerai s , & les fractions $\frac{u}{s}$; $\frac{v}{s}$; $\frac{w}{s}$ exprimeront les cosinus des angles, sous lesquelles la vraie direction est inclinée aux axes OA, OB, OC . Ces vitesses doivent aussi en général être envisagées comme des fonctions quelconques des quatre variables x, y, z , & t , puisqu'il pourroit arriver qu'au même point Z le mouvement variât avec le tems. Or il est évident, que lorsqu'on aura trouvé pour quelque cas déterminé, ces fonctions u, v , & w , on sera en état d'assigner le vrai mouvement, que chaque particule du fluide aura à chaque instant.

XIII. Pour ne rien omettre, qui puisse sembler nécessaire à l'éclaircissement de mes formules, je dois expliquer une manière particulière d'exprimer certaines valeurs différentielles, quoique je l'aie déjà employée plusieurs fois. Lorsque s marque une fonction quelconque de x, y, z , & t , cette expression $\left(\frac{ds}{dx}\right)$ marque le différentiel de s , (qui résulte de la seule variabilité de x , en posant les autres quantités y, z , & t constantes,) divisé par dx ; d'où l'on comprend ce que signifient ces expressions $\left(\frac{ds}{dy}\right)$, $\left(\frac{ds}{dz}\right)$, $\left(\frac{ds}{dt}\right)$. Donc, si

le différentiel complet de s est $ds = Ldx + Mdy + Ndz + Odt$,
 en sorte qu'il y aura selon cette manière d'écrire :

$$\left(\frac{ds}{dx}\right) = L; \left(\frac{ds}{dy}\right) = M; \left(\frac{ds}{dz}\right) = N; \left(\frac{ds}{dt}\right) = O.$$

Donc, en connoissant tous les différentiels particuliers, on en formera aisément le différentiel complet, qui sera :

$$ds = dx \left(\frac{ds}{dx}\right) + dy \left(\frac{ds}{dy}\right) + dz \left(\frac{ds}{dz}\right) + dt \left(\frac{ds}{dt}\right),$$

dont il est bon de bien remarquer la composition, puisqu'elle nous servira à épargner quantité de coefficients, que nous serions obligés d'introduire dans le calcul.

XIV. Il est démontré, que dans un tel différentiel complet :

$$ds = Ldx + Mdy + Ndz + Odt,$$

les coefficients L, M, N , & O , ont toujours un tel rapport entre eux qu'il y a :

$$\left(\frac{dL}{dy}\right) = \left(\frac{dM}{dx}\right); \left(\frac{dL}{dz}\right) = \left(\frac{dN}{dx}\right); \left(\frac{dL}{dt}\right) = \left(\frac{dO}{dx}\right);$$

$$\left(\frac{dM}{dz}\right) = \left(\frac{dN}{dy}\right); \left(\frac{dM}{dt}\right) = \left(\frac{dO}{dy}\right); \left(\frac{dN}{dt}\right) = \left(\frac{dO}{dz}\right);$$

& cette même manière d'exprimer peut servir à démontrer cette belle

propriété. Car, puisque $L = \left(\frac{ds}{dx}\right)$, exprimons $\left(\frac{dL}{dy}\right)$ par $\left(\frac{dds}{dx dy}\right)$, ce qui marque qu'il faut différentier deux fois s de suite, en posant la première fois la seule x , & la seconde fois la seule y variable, & omettre les différentiels dx & dy . Cela remarqué, on aura

$$\left(\frac{dL}{dy}\right) = \left(\frac{dds}{dx dy}\right) \quad \& \quad \left(\frac{dM}{dx}\right) = \left(\frac{dds}{dy dx}\right);$$

or il est aisé de montrer que $\left(\frac{dds}{dx dy}\right) = \left(\frac{dds}{dy dx}\right)$, d'où la vérité de cette propriété devient évidente.

XV. Maintenant je pose pour abrégé :

$$X = \left(\frac{du}{dt}\right) + u \left(\frac{du}{dx}\right) + v \left(\frac{du}{dy}\right) + w \left(\frac{du}{dz}\right)$$

$$Y = \left(\frac{dv}{dt}\right) + u \left(\frac{dv}{dx}\right) + v \left(\frac{dv}{dy}\right) + w \left(\frac{dv}{dz}\right)$$

$$Z = \left(\frac{dw}{dt}\right) + u \left(\frac{dw}{dx}\right) + v \left(\frac{dw}{dy}\right) + w \left(\frac{dw}{dz}\right),$$

& l'équation différentielle qui détermine la pression p est :

$$\frac{dp}{q} = P dx + Q dy + R dz - X dx - Y dy - Z dz,$$

dans laquelle le tems t est supposé constant. Or l'autre équation tirée de la continuité du fluide est :

$$\left(\frac{dq}{dt}\right) + \left(\frac{d.qu}{dx}\right) + \left(\frac{d.qv}{dy}\right) + \left(\frac{d.qw}{dz}\right) = 0,$$

& ce sont les deux équations qui contiennent toute la Théorie tant de l'équilibre que du mouvement des fluides, dans la plus grande universalité qu'on puisse imaginer.

XVI. Lorsqu'il est question de l'équilibre, on n'a qu'à faire évanouir les trois vitesses u , v , & w , & puisque alors les quantités X , Y , & Z , évanouissent aussi, toute la Théorie de l'équilibre des fluides est contenue dans ces deux équations :

$$\frac{dp}{q} = P dx + Q dy + R dz, \text{ le tems } t \text{ étant constant,}$$

$$\& \left(\frac{dq}{dt}\right) = 0,$$

de sorte que la densité q doit être une fonction indépendante du tems t , ou bien la densité au même endroit Z , sera toujours la même. Donc, puisque $dp = Pq dx + Qq dy + Rq dz$, cette formule doit être un différentiel complet, & partant il faut que les forces P, Q, R , aient tant entr'elles qu'à la densité q un tel rapport qu'il soit :

$$\left(\frac{d.Pq}{dy}\right) = \left(\frac{d.Qq}{dx}\right) ; \left(\frac{d.Pq}{dz}\right) = \left(\frac{d.Rq}{dx}\right) ; \left(\frac{d.Qq}{dz}\right) = \left(\frac{d.Rq}{dy}\right)$$

Si quand ces conditions n'ont pas lieu, il est impossible que le fluide puisse jamais parvenir à l'état d'équilibre. Je passe d'autres propriétés, que j'ai suffisamment développées dans mon Mémoire sur l'équilibre des fluides.

XVII. Pour le mouvement en général, puisque l'équation différentielle est :

$$dp = q(P-X)dx + q(Q-Y)dy + q(R-Z)dz,$$

afin qu'elle soit possible, nous aurons de semblables déterminations :

$$\begin{aligned} \left(\frac{d.q(P-X)}{dy}\right) &= \left(\frac{d.q(Q-Y)}{dx}\right) \\ \left(\frac{d.q(P-X)}{dz}\right) &= \left(\frac{d.q(R-Z)}{dx}\right) \\ \left(\frac{d.q(Q-Y)}{dz}\right) &= \left(\frac{d.q(R-Z)}{dy}\right), \end{aligned}$$

de sorte que la seule première équation renferme quatre déterminations, mais auxquelles on peut satisfaire par une infinité de manières différentes. Ces trois dernières conditions ne déterminent donc absolument les trois vitesses, mais en chaque cas il faut avoir égard aux autres circonstances, comme à l'état initial, à la figure du vaisseau, & aux forces externes, qui agissent quasi par des pistons sur le fluide.

Ces

Ces circonstances n'entrent pas en considération dans l'équation différentielle, mais il en faut tenir compte dans l'intégration.

XVIII. D'autres qui ont traité cette matière, si l'on en excepte *M. d'Alembert*, n'ont donné au fluide qu'une étendue par deux dimensions tout au plus, ou du moins ils ont supposé que le mouvement de chaque particule se fasse dans le même plan, & partant on ne peut regarder que comme particulières les formules qu'ils ont trouvées; au lieu que celles que je viens de donner, sont tout à fait générales, & on ne sauroit imaginer aucun cas, quelque compliqué qu'il puisse être, qui n'y feroit pas compris. Il sera donc bon de faire voir d'abord, que tout ce qu'on a découvert jusqu'ici sur le mouvement des fluides, se déduit formellement de nos formules générales: or presque tout ce qu'on a donné sur cette matière, se réduit au mouvement des fluides par des tuyaux infiniment étroits, ou qu'on peut au moins regarder comme tels, de sorte que dans ces cas on ne conçoit qu'une seule dimension tant dans le fluide que dans son mouvement. Ensuite je ferai aussi voir comment tout ce qu'on a écrit sur le mouvement des fluides en considérant deux dimensions, découle très naturellement de ces mêmes formules.

XIX. Que le fluide soit donc renfermé dans un tuyau FZV, dont l'amplitude soit partout quasi infiniment petite, que je supposerai néanmoins variable, ce qui nous tiendra lieu de la seconde équation tirée de la continuité du fluide. Car nous n'aurons qu'à supposer partout le mouvement & l'amplitude, telle que la continuité exige. Pour cet effet soit dans un endroit fixe du tuyau F l'amplitude $= ff$, & après un tems quelconque $= t$, soit la densité du fluide en F $= \phi$, & la vitesse vraie dont le fluide s'y meut dans le tuyau $= w$; & quel que variables que puissent être la densité ϕ , & la vitesse w , leur changement dépendra uniquement du tems t , de sorte que ϕ & w seront des fonctions du tems t seulement. Maintenant, si nous supposons à un endroit quelconque Z l'amplitude du tuyau $= r$, qui sera une fonction du seul lieu Z, sans qu'elle dépende du tems t ; & que nous

posons, après le tems t , la densité du fluide en $Z = q$, & la vraie vitesse $= u$; & par la continuité du fluide, il faut qu'il subsiste un certain rapport entre ces quantités, qui répondent aux sections F & Z .

XX. Pour trouver ce rapport, nous n'avons qu'à chercher la quantité du fluide, qui occupe maintenant le tuyau FZ , & la poser égale à celle, qui occupera après l'élément du tems dt , la partie du tuyau fz , prenant $Ff = \omega dt$ & zdt . Pour cet effet soit la longueur du tuyau $FZ = s$, & il est clair que la quantité du fluide, qui remplit à présent le tuyau FZ , est $= sqrrds$: or après l'élément du tems dt , puisque la densité q se change en $q + dt\left(\frac{dq}{dt}\right)$, la quantité du fluide, qui rempliroit la même longueur FZ , seroit $= sqrrds + dt\left(\frac{dq}{dt}\right)srds$: ajoutons y la petite portion, qui occupera l'élément $Zz = zdt$, qui sera $= qrrzdt$, & en retranchons la portion, qui répond à l'espace $Ff = \omega dt$, qui seroit $ff\phi\omega dt$, pour avoir la quantité du fluide, qui remplira après le tems dt l'espace du tuyau fz , qui sera :

$$sqrrds + dt\left(\frac{dq}{dt}\right)srds + qrrzdt - ff\phi\omega dt.$$

Or celle-cy devant être égale à celle qui occupoit auparavant le tuyau FZ , ou à $sqrrds$, nous aurons cette équation :

$$rrqz = ff\phi\omega - srds\left(\frac{dq}{dt}\right);$$

qui tiendra lieu de l'équation tirée de la continuité du fluide.

XXI. Soient maintenant comme auparavant les forces accélératrices P , Q , R , qui agissent sur l'élément du fluide en Z , selon les directions ZP , ZQ , & ZR , & que u , v , w , expriment les vitesses dérivées du fluide en Z , selon ces mêmes directions pour le tems écoulé t ; ces directions étant prises parallèles aux trois axes fixes

fixes OA, OB, OC, auxquels je rapporte les trois coordonnées $OX = x$, $KY = y$, & $YZ = z$, qui déterminent le lieu du point Z. Or, puisque le tuyau FZ est regardé comme une ligne immobile, la nature sera exprimée par une double équation entre les trois coordonnées x , y , & z ; ou bien tant y que z sera exprimé par une certaine fonction de x ; & puisque $ds = \sqrt{(dx^2 + dy^2 + dz^2)}$, la longueur du tuyau $FZ = s$, sera aussi une fonction de x : de même que l'amplitude du tuyau en $Z = rr$. Ou réciproquement on pourra regarder les quantités x , y , z , & rr , comme des fonctions de la seule variable s , dont la nature sera connue, quand on suppose donnée la figure du tuyau.

XXII. Puisque la vitesse vraie s suit la direction du tuyau en Z nous en connoîtrons les vitesses dérivées, qui seront :

$$u = \frac{s dx}{ds}; \quad v = \frac{s dy}{ds}; \quad w = \frac{s dz}{ds};$$

d'où nous tirons comme en général $uu = u^2 + v^2 + w^2$, en suite nous aurons :

$$u dy = v dx; \quad u dz = w dx; \quad \& \quad v dz = w dy.$$

Or je remarque de plus, que, puisque les deux variables y & z ne varient qu'avec x , de sorte que prenant x constante, les deux autres y & z , ne subissent point de changemens; si nous rapportons tout à la variabilité de x , les expressions $\left(\frac{du}{dy}\right)$, $\left(\frac{du}{dz}\right)$, $\left(\frac{dv}{dy}\right)$ &c. évanouiront ; parce que $dy \left(\frac{du}{dy}\right)$, marque le différentiel de u , si l'on suppose x , & z , & t , constantes: or posant x & t constantes les quantités u , v , w , ne sauroient plus varier. Donc nous aurons :

$$X = \left(\frac{du}{dt}\right) + u \left(\frac{du}{dx}\right); \quad Y = \left(\frac{dv}{dt}\right) + v \left(\frac{dv}{dx}\right); \quad Z = \left(\frac{dw}{dt}\right) + w \left(\frac{dw}{dx}\right)$$

de sorte que nous n'ayons dans ce cas que deux variables x & t .

XXIII. De là nous obtiendrons :

$$Xdx + Ydy + Zdz = dx\left(\frac{du}{dt}\right) + dy\left(\frac{dv}{dt}\right) + dz\left(\frac{dw}{dt}\right) + udx\left(\frac{du}{dx}\right) + vdy\left(\frac{dv}{dx}\right) + wdz\left(\frac{dw}{dx}\right)$$

Or, puisque $udy = vdx$ & $udz = wdx$, nous aurons :

$$u\frac{du}{dx} + v\frac{dv}{dx} + w\frac{dw}{dx} = u\frac{du}{dx} + v\frac{dv}{dx} + w\frac{dw}{dx}$$

$$= dx\left(\frac{u du}{dx} + \frac{v dv}{dx} + \frac{w dw}{dx}\right) = dx\left(\frac{u du}{dx}\right) = u du$$

en ne supposant que x variable, ou bien en ne supposant que le tems t constant, puisque nous n'avons que deux variables x & t . Ensuite

à cause de $u = \frac{u dx}{ds}$, puisque le rapport $\frac{dx}{ds}$, ne dépend point du

tems t , nous aurons $\left(\frac{du}{dt}\right) = \frac{dx}{ds}\left(\frac{du}{ds}\right)$, & partant :

$$dx\left(\frac{du}{dt}\right) + dy\left(\frac{dv}{dt}\right) + dz\left(\frac{dw}{dt}\right) = \frac{dx^2 + dy^2 + dz^2}{ds}\left(\frac{du}{dt}\right) = ds\left(\frac{du}{dt}\right)$$

Par conséquent nous aurons :

$$Xdx + Ydy + Zdz = ds\left(\frac{du}{dt}\right) + u du,$$

en supposant dans ce terme $u du$ le tems t constant.

XXIV. Donc, exposant la pression du fluide en Z par la hauteur p , nous parvenons à cette équation différentielle :

$$\frac{dp}{q} = Pdx + Qdy + Rdz - ds\left(\frac{du}{dt}\right) - u du,$$

où le tems t est supposé constant, tout comme le terme $u du$ le renferme déjà : & cette équation jointe à l'autre tirée du principe de la con-

tinuité : $rrq\omega = f\phi\omega - frrds\left(\frac{dq}{dt}\right),$

renferme toutes les déterminations du mouvement du fluide par le tuyau

yau FZ. Je remarque ici en passant, que si au lieu de rapporter les quantités y & z à x , j'eusse rapporté ou x & z à y , ou x & y à z , j'eusse trouvé la même équation différentielle; ce qui est évident, puisque aucune de ces trois coordonnées n'y entre préférentiellement aux autres. Elles n'y paroissent même plus que dans le membre $Pdx + Qdy + Rdz$, qui résulte des forces sollicitantes.

XXV. Voilà donc les formules pour le mouvement d'un fluide quelconque, tant incompressible, que compressible selon une loi quelconque, & sollicité par des forces accélératrices quelconques, par un tuyau d'une figure quelconque; que personne n'a encore données dans ce degré de généralité autant que je sache. Mais aussi dois-je avouer, que dans cette grande étendue on ne sauroit découvrir l'intégrale de cette équation différentielle; d'où dépend cependant toute la détermination du mouvement. Or, si nous supposons le fluide incompressible, & que sa densité soit partout & toujours la même $= g$, ce qui est le cas auquel on s'est principalement borné, à cause de $q = \phi = g$, nos deux équations pour le mouvement dans ce cas deviendront:

$$\frac{dp}{g} = Pdx + Qdy + Rdz - ds \left(\frac{ds}{dt} \right) - s ds,$$

$$\& \quad r r s = f f \omega, \quad \text{ou} \quad s = \frac{f f \omega}{r r}.$$

XXVI. Puisque y & z sont déterminées par x , quelles que soient les forces P, Q, R , la formule $Pdx + Qdy + Rdz$ sera toujours intégrable. Soit donc $Pdx + Qdy + Rdz = dV$, de sorte que V exprime ce que j'appelle l'effort des forces. Ensuite, puisque $r r$ ne dépend point du tems t , pendant que la vitesse ω , à la section donnée F en dépend uniquement, nous aurons $\left(\frac{ds}{dt} \right) = \frac{f f}{r r} \left(\frac{d\omega}{dt} \right)$, & l'expression $\left(\frac{d\omega}{dt} \right)$, ne dépendra pas non plus du lieu Z , ou de la variable x , ou de s .

Donc notre équation différentielle sera :

$$\frac{dp}{g} = dV - \frac{ffds}{rr} \left(\frac{d\omega}{dt} \right) - u du,$$

Et parce que le tems t est supposé ici constant, l'équation intégrale en sera :

$$\frac{p}{g} = V - \left(\frac{d\omega}{dt} \right) \int \frac{ffds}{rr} - \frac{1}{2} u u - \text{Const.}$$

ou bien en remettant pour u la valeur $\frac{ff\omega}{rr}$:

$$\frac{p}{g} = V - \left(\frac{d\omega}{dt} \right) \int \frac{ffds}{rr} - \frac{f^4 \omega^2}{2 r^4} + \text{Const.}$$

où la constante peut renfermer le tems t .

XXVII. Cette formule comprend tout ce qui a été écrit jusqu'ici sur le mouvement des fluides par des tuyaux, ou canaux quelconques; que les Auteurs, ou ont supposés infiniment étroits, ou ont crû, qu'on pouvoit regarder le mouvement rel, comme s'ils étoient infiniment étroits. On n'a pas même douté d'appliquer cette formule au mouvement de l'eau par des vaisseaux d'une largeur quelconque, en quoi on s'est fondé sur cette hypothèse, que par toute l'étendue de chaque section horizontale du vaisseau l'eau ait le même mouvement : Et ayant comparé ce calcul avec les expériences, on a trouvé en effet, qu'on ne s'étoit pas écarté trop de la vérité. Cependant la condition de l'amplitude infiniment petite est si essentielle au cas, que je viens de développer, qu'on n'en sauroit admettre à la rigueur l'application aux tuyaux, ou vaisseaux, dont la largeur est considérable. Les conclusions qu'on en tire, ne peuvent être regardées que comme des approximations à la vérité.

XXVIII. On peut aussi faire l'application de la formule (§.24.) au mouvement d'un fluide élastique par un tuyau infiniment étroit, quand on suppose que le mouvement est déjà devenu permanent, ou tel

tel qu'au même endroit du tuyau Z, tant la vitesse u , que la densité q , soit toujours la même. Dans ce cas les quantités q & u feront des fonctions de la seule variable s ou x , & partant $\left(\frac{dq}{dt}\right) = 0$, & $\left(\frac{du}{dt}\right) = 0$; or les quantités ϕ & ω deviendront absolument constantes. On aura donc $rrqu = ff\phi\omega$, & l'équation différentielle fera $\frac{dp}{q} = dV - udu$, où le tems est supposé constant. Donc,

la densité q est proportionnelle au ressort p , ou qu'il y ait $p = \frac{hq}{g}$, de sorte que si la densité est $= g$; l'élasticité soit $= h$, on aura

$$\frac{h}{g} lq = V - \frac{1}{2}uu + \text{Const.} \quad \text{ou bien:}$$

$$\frac{h}{g} lq = V - \frac{f^4 \phi^2 \omega^2}{2r^4 qq} + \frac{1}{2}\omega^2 + \frac{h}{g} l\phi,$$

en prenant l'intégrale V en sorte, qu'elle évanouisse au point F, où devient $q = \phi$, & $rr = ff$.

XXIX. Pour appliquer ce calcul à l'air, supposons encore plus généralement, que l'élasticité ne dépend pas seulement de la densité, mais aussi de la chaleur, qui soit variable par la longueur du tuyau. Soit le degré de chaleur en Z $= \varrho$, que je suppose aussi toujours le même, & en F $= \gamma$, où la densité soit $\phi = g$, & posons l'élasticité en Z exprimée par la hauteur $p = \frac{hq\varrho}{g\gamma}$, où la chaleur ϱ soit donnée par une fonction quelconque de s , ou de x . Ayant donc

$$rrqu = ff g \omega, \text{ \& } dp = \frac{h}{g\gamma} (q d\varrho + \varrho dq),$$

notre équation différentielle sera:

$$\frac{h}{g\gamma} \left(d\varrho + \frac{\varrho dq}{q} \right) = dV - udu,$$

ou bien à cause de $\frac{dq}{q} = -\frac{du}{u} - \frac{2dr}{r}$,

$$\frac{h}{g\gamma} \left(d\rho - \frac{\rho du}{u} - \frac{2\rho dr}{r} \right) = dV - u du,$$

d'où il s'agit de chercher la valeur de u .

XXX. Pour éviter les difficultés du calcul, supposons le tuyau horizontal, & partout de la même largeur, de sorte que $rr = ff$, $us = g\omega$, & la force accélératrice de la gravité donnera $dV = 0$, d'où nous aurons :

$$\frac{h}{g\gamma} \left(d\rho - \frac{\rho du}{u} \right) = -u du, \text{ ou } \frac{h}{g\gamma} \left(\frac{u d\rho - \rho du}{uu} \right) = -du,$$

dont l'intégrale est $\frac{h\rho}{g\gamma u} = \frac{h}{g\omega} + \omega - u$, d'où l'on trouvera la vitesse u , & de là la densité $q = \frac{g\omega}{u}$, & enfin l'élasticité, ou la pression

$p = \frac{h\rho\omega}{\gamma u} = h + g\omega(\omega - u)$. Si l'on prend l'unité pour marquer la densité du mercure, h sera la hauteur du baromètre en F; donc, si la hauteur du baromètre à l'autre bout du tuyau Z, qui est $= p$, est aussi connue, nous en tirerons :

$$u = \frac{h\rho\omega}{\gamma p} = \omega + \frac{h-p}{\gamma\omega}; \text{ \& } q = \frac{g\gamma p}{hr}.$$

Donc $\omega\omega = \frac{\gamma p(h-p)}{g(h\rho - \gamma p)}$, d'où l'on connoitra le mouvement de l'air par ce tuyau horizontal, qui se réduira à rien, à ce qu'on voit, lorsque $p = h$.

Fig. 3.

XXXI. Or, si nous concevons un tuyau horizontal AC ouvert par ses deux bouts A & C, & que la hauteur du baromètre en A $= AB = h$, soit plus grande que celle en B $= CD = p$, l'air coulera sans cesse de A vers C. Que ab représente le degré de chaleur



leur en A & cd celui en C, & tandis que $\frac{AB}{ab} > \frac{CD}{cd}$, le mouvement de l'air par le tuyau atteindra un degré permanent; mais lorsque $\frac{AB}{ab} = \frac{CD}{cd}$, & à plus forte raison lorsque $\frac{AB}{ab} < \frac{CD}{cd}$, le mouvement ira toujours en accélérant, & deviendra de plus en plus rapide. Cela arrivera donc lorsqu'il fait beaucoup plus chaud en C, que le barometre est plus bas qu'en A, où il est plus haut. Mais, si la hauteur du barometre est la même de part & d'autre, l'air ne se mouvra pas par le tuyau, quoique la chaleur soit différente; ce qui cependant n'est pas contraire à ce que j'ai démontré, que l'atmosphère ne sauroit être en équilibre, à moins qu'à égales hauteurs la chaleur ne soit la même; car dans le présent cas l'équilibre est maintenu par la fermeté du tuyau.

XXXII. Sur le mouvement des fluides par des tuyaux infiniment étroits, on trouve encore des recherches particulieres, lorsque les tuyaux ne sont pas en repos, mais qu'ils sont tournés autour d'un axe. J'ai traité assez au long cette matiere en quelques Mémoires, que j'ai composés à l'occasion d'une machine hydraulique aussi ingénieuse que nouvelle, inventée par M. le Conseiller Privé de *Segner* à Halle. Quelque difficile & epineuse que puisse paroître cette recherche, elle peut être déduite assez aisément de mes formules generales, & même de celles, que j'ai déjà développées pour le mouvement des fluides par des tuyaux immobiles, en y introduisant la considération du mouvement, qu'on veut supposer dans le tuyau. Dans les Mémoires allégués je n'ai examiné que les cas, où le tuyau est tourné autour d'un axe fixe; mais, puisque le tuyau peut recevoir une infinité d'autres mouvemens, je m'en vais faire l'application à un mouvement quelconque du tuyau.

XXXIII. Ici il faut d'abord bien distinguer le mouvement relatif du fluide dans le tuyau, de son vrai mouvement; ce mouvement relatif s'estime de la même maniere, comme si le tuyau étoit en repos;

& le vrai mouvement se trouve par la combinaison du mouvement relatif avec le mouvement du tuyau. De la même manière le vrai mouvement de chaque élément du fluide sera composé de son mouvement relatif & du mouvement du point du tuyau, où cette particule se trouve à chaque instant. Or les forces qui agissent sur le fluide se rapportent à son vrai mouvement, & point du tout à son mouvement relatif : cependant il est clair, que si le mouvement du tuyau étoit tel, que tous ses points fussent portés avec des vitesses égales & uniformes suivant la même direction, ou que tout l'espace qui contient le tuyau, se mût uniformément selon la même direction, le vrai mouvement du fluide demanderoit les mêmes forces, que le mouvement relatif ; ou bien le mouvement relatif subiroit les mêmes changemens que son mouvement véritable.

XXXIV. Ce n'est donc, qu'entant que les élémens du tuyau ne se meuvent pas uniformément, & selon la même direction, que le mouvement relatif du fluide est troublé, entant que le fluide ne reçoit pas les mêmes accélérations que le tuyau. D'où il s'ensuit que le mouvement relatif sera le même, que si le fluide étoit sollicité, outre les forces qui y agissent immédiatement, par des forces égales & contraires à celles dont le mouvement du tuyau est accéléré ou retardé. Pour rendre cela plus évident, on n'a qu'à considérer une portion de fluide dans un tuyau, & que le tuyau reçoive quelque accélération en avant, alors le fluide demeurera en arrière, & son état relatif dans le tuyau sera le même, que si le fluide étoit poussé en arrière par une accélération égale. Donc, pour déterminer le mouvement relatif du fluide dans un tuyau mobile, nous n'avons qu'à transporter sur le fluide les forces accélératrices qui agissent sur le tuyau, mais selon des directions opposées.

XXXV. Que le tuyau par un mouvement quelconque soit donc parvenu après le tems $\equiv t$, dans la situation FZV , qu'au bout P , soit comme auparavant son amplitude $\equiv ff$, la densité du fluide $\equiv \phi$, &

& la vitesse relative dans le tuyau $= \omega$, & ces quantités ϕ & ω , seront des fonctions du tems, comme aussi les trois coordonnées $OD = a$, $DE = b$, & $EF = c$, par lesquelles est déterminé le lieu du bout F au tems $= t$. Qu'à un autre point quelconque Z déterminé par les trois coordonnées $OX = x$, $XY = y$, & $YZ = z$, soit l'amplitude $= rr$, la longueur du tuyau $FZ = s$, & au même tems t , la densité du fluide en Z $= q$, la vitesse relative dans le tuyau $= u$, & la pression $= p$. Donc, pour la continuité du fluide, qui se détermine également par le mouvement relatif, que par l'absolu, nous aurons cette équation : $rrqu = ff\phi\omega - frrds \left(\frac{dq}{dt} \right)$

pourvu qu'on étende l'intégrale $frrds \left(\frac{dq}{dt} \right)$ par la partie FZ, de sorte qu'elle évanouisse en faisant $x = a$, $y = b$, & $z = c$.

XXXVI. Soit l'élément du fluide en Z, sollicité par les trois forces accélératrices $ZP = P$, $ZQ = Q$, & $ZR = R$, comme auparavant. Mais pour le mouvement du tuyau, quel qu'il soit, qu'on décompose le mouvement du point Z, selon les mêmes directions, dont les vitesses soient :

selon $ZP = u$; selon $ZQ = v$; & selon $ZR = w$;

j'emploie ici les mêmes lettres u , v , w , qui me marquoient auparavant les vitesses du fluide, puisque dans ce sens elles ne sont plus dans le calcul, & qu'il n'y en a point à craindre de confusion. Or, puisque le tuyau est supposé rigide, & ne sauroit changer de figure pendant son mouvement, les trois vitesses doivent tenir un certain rapport aux coordonnées, & cette considération nous fournit les déterminations suivantes :

$$u = l + \zeta y - \eta z; \quad v = m + \theta z - \zeta x; \quad w = n + \eta x - \theta y;$$

où les quantités l , m , n , ζ , η , θ , sont, ou constantes, ou des fonctions quelconques du tems t .

XXXVII-



XXXVII. Pour obtenir maintenant les forces accélératrices du point Z du tuyau, il est évident que ces forces seront :

$$\text{selon ZP} = \frac{du}{dt}; \quad \text{selon ZQ} = \frac{dv}{dt}; \quad \text{selon ZR} = \frac{dw}{dt};$$

où du , dv , dw , marquent les changemens des vitesses pendant le tems dt ; or pendant ce tems les trois coordonnées x , y , z , qui le rapportent au point Z prennent les accroissemens $dx = u dt$, $dy = v dt$, & $dz = w dt$; d'où nous aurons :

$$du = dl + y d\zeta - z d\eta + \zeta m dt - \eta w dt$$

$$dv = dm + z d\theta - x d\zeta + \theta w dt - \zeta u dt$$

$$dw = dn + x d\eta - y d\theta + \eta u dt - \theta v dt,$$

& en substituant pour u , v , & w leurs valeurs, nous aurons :

$$\frac{du}{dt} = \frac{dl}{dt} + \frac{y d\zeta}{dt} - \frac{z d\eta}{dt} + \zeta m - \eta n - (\zeta\zeta + \eta\eta)x + \zeta\theta z + \eta\theta y$$

$$\frac{dv}{dt} = \frac{dm}{dt} + \frac{z d\theta}{dt} - \frac{x d\zeta}{dt} + \theta n - \zeta l - (\theta\theta + \zeta\zeta)y + \theta\eta x + \zeta\eta z$$

$$\frac{dw}{dt} = \frac{dn}{dt} + \frac{x d\eta}{dt} - \frac{y d\theta}{dt} + \eta l - \theta m - (\eta\eta + \theta\theta)z + \eta\zeta y + \theta\zeta x.$$

XXXVIII. Ayant trouvé ces accélérations, nous n'aurons qu'à les soustraire des forces accélératrices P, Q, R, qui agissent immédiatement sur l'élément du fluide, qui se trouve en Z, & de là nous tirerons pour le mouvement relatif du fluide dans le tuyau mobile l'équation différentielle suivante :

$$\frac{dp}{q} = Pdx + Qdy + Rdz - \frac{du}{dt} dx - \frac{dv}{dt} dy - \frac{dw}{dt} dz - ds \left(\frac{ds}{dt} \right) - s ds,$$

où le tems t est supposé constant; & puisque la figure du tuyau est donnée, les trois variables x , y , z , seront déterminées par la seule s .

On

On n'a donc qu'à substituer pour $\frac{du}{dt}$, $\frac{dv}{dt}$, & $\frac{dw}{dt}$ les valeurs trouvées, & on aura les équations les plus générales pour le mouvement d'un fluide quelconque dans un tuyau agité d'un mouvement quelconque. Lorsqu'on veut que le tuyau tourne autour d'un axe fixe, ce n'est qu'un cas très particulier de l'hypothèse générale, suivant laquelle j'ai établi le mouvement du tuyau tel, qu'il s'étende absolument à tous les mouvemens possibles.

XXXIX. Pour faire voir l'usage de ces formules dans quelque cas plus particulier, supposons d'abord que le fluide soit incompressible, & que sa densité soit partout & toujours la même. Posons donc $\phi = g$, & $q = g$, & l'équation, qui renferme la continuité du fluide, sera $rrs = ff\omega$, donc $s = \frac{ff\omega}{rr}$, & $\left(\frac{ds}{dt}\right) = \frac{ff}{rr} \left(\frac{d\omega}{dt}\right)$. Soit de plus $Pdx + Qdy + Rdz = dV$, & l'intégrale de notre équation différentielle sera :

$$\begin{aligned} \frac{p}{g} = & C + V - \left(\frac{d\omega}{dt}\right) \int \frac{ffds}{rr} - \frac{f^4\omega^2}{2r^4} - \frac{xdl}{dt} - \frac{ydm}{dt} - \frac{zdn}{dt} \\ & + \frac{d\zeta}{dt} \int (ydx - xdy) + \frac{d\theta}{dt} \int (zdy - ydz) + \frac{d\eta}{dt} \int (xdz - zdx) \\ & + (\zeta m - \eta n)x + (\theta n - \zeta l)y + (\eta l - \theta m)z \\ & - \frac{1}{2}(\zeta\zeta + \eta\eta)xx - \frac{1}{2}(\theta\theta + \zeta\zeta)yy - \frac{1}{2}(\eta\eta + \theta\theta)zz \\ & + \zeta\theta xz + \zeta\eta xy + \eta\zeta yz, \end{aligned}$$

où puisque le tems est supposé constant, il faut prendre les intégrales $\int (ydx - xdy)$ &c. de la position du tuyau à chaque instant.

XL. Puisque ce cas est encore trop général, supposons que le tuyau tourne autour de l'axe OC, en sorte qu'après le tems = t , la vitesse de rotation à la distance = e soit = v , & la vitesse de rotation du point Z, dont la distance à l'axe OC est = $\sqrt{xx + yy}$,

fera $= \frac{v}{e} V(xx + yy)$, d'où nous tirerons les vitesses dérivées

$\dot{x} = \frac{vy}{e}$, $\dot{y} = -\frac{vx}{e}$, & $\dot{w} = 0$; de sorte que pour ce cas on aura :

$$l = 0; m = 0; n = 0; \zeta = \frac{v}{e}; \eta = 0; \theta = 0;$$

& partant nous aurons pour le mouvement relatif du fluide dans ce tuyau cette équation :

$$\frac{p}{e} = C + V - \left(\frac{dw}{dt}\right) \int \frac{ffds}{rr} - \frac{f^2 w^2}{2r^4} + \frac{dv}{e dt} \int (ydx - xdy) \\ - \frac{vv}{2ee} (xx + yy),$$

où la constante peut encore renfermer le tems t d'une manière quelconque.

XLI. Considérons la position initiale du tuyau, où le lieu du point Z ait été exprimé par les trois coordonnées X, Y, Z, & pendant le tems t le point Z ou Y aura décrit autour de l'axe OC un angle

ψ , de sorte que $d\psi = \frac{v dt}{e}$, & $\psi = \int \frac{v dt}{e}$, d'où après le tems t ,

les coordonnées pour le point Z seront :

$$x = X \cos \psi - Y \sin \psi; y = X \sin \psi + Y \cos \psi; z = Z;$$

& partant $xx + yy = XX + YY$. De plus à cause de

$$dx = dX \cos \psi - dY \sin \psi; \text{ \& } dy = dX \sin \psi + dY \cos \psi,$$

nous aurons : $ydx - xdy = YdX - XdY$.

Donc, par l'équation pour la figure & situation du tuyau au commencement, nous aurons :

$$\frac{p}{e} = C + V - \left(\frac{dw}{dt}\right) \int \frac{ffds}{rr} - \frac{f^2 w^2}{2r^4} + \frac{dv}{e dt} \int (YdX - XdY) \\ - \frac{vv}{2ee} (XX + YY),$$

XLII.

XLII. On peut rapporter ici encore une autre question de la dernière importance en plusieurs occasions, qui roule sur la force de réaction que le vaisseau soutient des pressions du fluide, qui y est contenu. Comme cette réaction est le résultat de toutes les pressions du fluide sur les parois du vaisseau, on la pourroit déduire de l'expression générale, qui donne la pression du fluide en chaque endroit : or cette détermination deviendroit souvent trop épineuse, & même impraticable. Mais j'ai exposé ailleurs une autre méthode fort simple pour arriver à ce but, qui est fondée sur cette belle propriété, que la réaction sur le vaisseau est égale à la somme de toutes les forces, qui agissent sur le fluide, moins celles qui sont requises à maintenir son mouvement. De là si u, v, w , marquent les trois vitesses du vrai mouvement du fluide en Z , puisque l'élément de la masse y est $= qrrds$, la réaction qui résulte de cet élément se réduira à ces trois forces :

$$\text{selon } ZP = qrrds \left(P - \left(\frac{du}{dt} \right) \right); \text{ selon } ZQ = qrrds \left(Q - \left(\frac{dv}{dt} \right) \right)$$

$$\& \text{ selon } ZR = qrrds \left(R - \left(\frac{dw}{dt} \right) \right).$$

XLIII. On peut de même résoudre la question en général, lorsqu'on demande les forces, qu'un vaisseau quelconque soutient du fluide, qui s'y trouve agité d'une manière quelconque. Car d'abord le vaisseau soutient les forces externes, qui agissent par le moyen des pistons sur le fluide; ensuite le vaisseau soutiendra aussi de la part de chaque élément du fluide en Z , dont la masse peut être représentée par $qdx dy dz$, & que j'appellerai $= dM$, de certaines forces, qui se réduisent à trois, suivant les directions ZP, ZQ & ZR , & ces forces élémentaires seront

$$\text{selon } ZP = dM \left(P - \left(\frac{du}{dt} \right) \right); \text{ selon } ZQ = dM \left(Q - \left(\frac{dv}{dt} \right) \right)$$

$$\& \text{ selon } ZR = dM \left(R - \left(\frac{dw}{dt} \right) \right).$$

On n'a donc qu'à prendre les intégrales de ces formules, & les étendre par toute la masse fluide contenue dans le vaisseau, pour avoir conjointement avec les forces des pistons la force totale de la réaction.

XLIV. J'ai déjà remarqué que presque tous les cas du mouvement des fluides, qu'on a traités jusqu'ici, se réduisent à celui d'un tuyau infiniment étroit, que je viens de développer. Outre celui-là on n'en trouve guères, qu'on ait considéré. Or, pour y arriver il faut très considérablement limiter nos équations générales. Car d'abord il faut supposer le fluide incompressible, ou sa densité q constante, tant par rapport au tems qu'au lieu; posons donc $q = g$. Ensuite il faut supposer le mouvement du fluide permanent, ou tel qu'au même endroit les trois vitesses u , v , w , avec la pression p , demeurent toujours les mêmes, quoiqu'il passe continuellement d'autres élémens du fluide par le même point : de sorte que $\left(\frac{du}{dt}\right) = 0$, $\left(\frac{dv}{dt}\right) = 0$, & $\left(\frac{dw}{dt}\right) = 0$. Le tems n'entrera donc plus en considération, & toutes les quantités que nous aurons à déterminer, ne seront que des fonctions des trois variables x , y , & z ; ce sont les trois vitesses u , v , w , avec la hauteur p , qui expriment la pression dans chaque point Z.

XLV. Nous aurons donc pour les quantités X , Y , & Z , les valeurs suivantes :

$$X = u \left(\frac{du}{dx}\right) + v \left(\frac{du}{dy}\right) + w \left(\frac{du}{dz}\right)$$

$$Y = u \left(\frac{dv}{dx}\right) + v \left(\frac{dv}{dy}\right) + w \left(\frac{dv}{dz}\right)$$

$$Z = u \left(\frac{dw}{dx}\right) + v \left(\frac{dw}{dy}\right) + w \left(\frac{dw}{dz}\right),$$



& nos deux équations, qui renferment le mouvement du fluide, seront :

$$\frac{dp}{q} = Pdx + Qdy + Rdz - Xdx - Ydy - Zdz,$$

$$\& \left(\frac{du}{dx}\right) + \left(\frac{dv}{dy}\right) + \left(\frac{dw}{dz}\right) = 0,$$

Donc, la première équation devant être intégrable, il faut qu'il soit

$$\left(\frac{dP-dX}{dy}\right) = \left(\frac{dQ-dY}{dx}\right); \left(\frac{dP-dX}{dz}\right) = \left(\frac{dR-dZ}{dx}\right); \left(\frac{dQ-dY}{dz}\right) = \left(\frac{dR-dZ}{dy}\right)$$

Or si les forces, dont le fluide est sollicité, sont réelles, la partie $Pdx + Qdy + Rdz$ est toujours intégrable d'elle-même, & l'intégrale que j'indique par V , marque l'effort des forces sollicitantes.

XLVI. Or, puisque le mouvement du fluide est supposé permanent, toutes les particules, qui passent successivement par le point Z , décriront la même route. Ou si nous concevons dans le fluide une section fixe BOC , toutes les particules qui passent par le même point F de cette section, se mouvront selon la même ligne FZV . Introduisons donc cette ligne FZV dans le calcul; & soient pour le point F les coordonnées $OE = b$ & $EF = c$, qui sont constantes pour la même courbe FZV , mais variables de toutes les manières possibles pour des courbes différentes. Pour un point quelconque Z de cette courbe soient les trois coordonnées $OX = x$; $XY = y$ & $YZ = z$, & la nature de cette courbe sera exprimée par deux équations entre x , y , & z qui renfermeront outre cela les deux constantes b & c , comme les paramètres; d'où l'on pourra déterminer l'une & l'autre séparément par les trois coordonnées x , y & z . Soient donc les formules différentielles, qui en résultent :

$$db = Ldx + Mdy + Ndz \quad \& \quad dc = ldx + mdy + ndz$$

où L, M, N, l, m, n , seront des fonctions des seules coordonnées x, y, z .

Fig. 2.

XLVII. Puisque la particule en Z se meut suivant la direction de la courbe Zz, ses trois vitesses u , v , & w , tiendront entr'elles le même rapport, que les différentiels dx , dy & dz , emant qu'ils regardent la même courbe. Or, ayant dans ce cas $db = 0$ & $dc = 0$, nous aurons :

$$Lndx + Mndy = Nl dx + Nm dy; \text{ ou } \frac{dy}{dx} = \frac{Ln - Nl}{Nm - Mn}$$

$$Lmdx + Nmdz = Ml dx + Mndz; \text{ ou } \frac{dz}{dx} = -\frac{Lm + Ml}{Nm - Mn}$$

d'où nous tirons :

$$dx : dy : dz = Nm - Mn : Ln - Nl : Ml - Lm$$

Pofons donc :

$$u = K(Nm - Mn); v = K(Ln - Nl); w = K(Ml - Lm)$$

où il est encore incertain, si le facteur commun K dépend uniquement des quantités constantes b & c , ou outre cela encore des coordonnées x , y & z , ce qu'il faut décider par l'équation tirée de la continuité du fluide.

XLVIII. Mais, pour avoir la valeur de $\left(\frac{du}{dx}\right)$, il faut regarder la seule x comme variable, & les deux autres y & z comme constantes, d'où cette considération s'étend sur les courbes voisines, & suppose par conséquent variables les quantités b & c ; d'où nous aurons $db = Ldx$ & $dc = ldx$. Or nous verrons bientôt que le facteur K doit être une fonction de b & c . Soit donc :

$$dK = Bdb + Cdc$$

& puisque les autres quantités L, M, N , & l, m, n dépendent uniquement des trois coordonnées x, y & z , nous aurons :

$$\left(\frac{du}{dx}\right) = (BL + CL)(Nm - Mn) + K\left(N\left(\frac{dm}{dx}\right) + m\left(\frac{dN}{dx}\right) - M\left(\frac{dn}{dx}\right) - n\left(\frac{dM}{dx}\right)\right)$$

De la même manière on trouvera :

$$\left(\frac{dv}{dy}\right) = (BM + Cn)(Lz - Nl) + K \left(L \left(\frac{dn}{dy}\right) + n \left(\frac{dL}{dy}\right) - N \left(\frac{dl}{dy}\right) - l \left(\frac{dN}{dy}\right) \right)$$

$$\left(\frac{dw}{dz}\right) = (BN + Cm)(Ml - Lm) + K \left(M \left(\frac{dl}{dz}\right) + l \left(\frac{dM}{dz}\right) - L \left(\frac{dm}{dz}\right) - m \left(\frac{dL}{dz}\right) \right)$$

& la somme de ces trois formules doit être égale à zero.

XLIX. Or la somme des trois premiers membres se détruit visiblement ; & pour les derniers membres, si nous considérons, que les formules différentielles $Ldx + Mdy + Ndz$ & $ldx + mdy + ndz$ doivent être intégrables, on aura :

$$\left(\frac{dm}{dx}\right) = \left(\frac{dl}{dy}\right) ; \left(\frac{dn}{dx}\right) = \left(\frac{dl}{dz}\right) ; \left(\frac{dn}{dy}\right) = \left(\frac{dm}{dz}\right)$$

$$\left(\frac{dM}{dx}\right) = \left(\frac{dL}{dy}\right) ; \left(\frac{dN}{dx}\right) = \left(\frac{dL}{dz}\right) ; \left(\frac{dN}{dy}\right) = \left(\frac{dM}{dz}\right),$$

& partant les trois derniers membres se détruisent aussi d'eux mêmes. D'où je conclus que K est uniquement fonction de b & c , comme j'ai supposé. Car si l'on croyoit, que K pût aussi renfermer x, y , & z , je remarque d'abord, que par le moyen des deux équations entre b, c, x, y, z , on en pourroit éliminer deux, de sorte que K ne seroit fonction que de b, c , & d'une des trois x, y, z . Or si s'étoit x , on

auroit outre les termes qui se détruisent encore $\left(\frac{dK}{dx}\right)(Nm - Mn)$,

& ainsi des deux autres, d'où il est évident, que K doit uniquement dépendre des deux quantités b & c .

L. Prenant donc pour K une fonction quelconque de b & c , nous avons déjà des valeurs générales pour les trois vitesses :

$$u = K(Nm - Mn) ; v = K(Lz - Nl) ; w = K(Ml - Lm)$$

qui

qui satisfont à la formule, que la continuité du fluide nous a fournie. Mais pour l'autre équation différentielle, je remarque que si l'on considérait la seule x comme variable, & qu'on intégrât la formule, on trouveroit la vraie intégrale, pourvu qu'on fit entrer les deux autres variables y & z dans la constante, que l'intégration entraîne. Dans ce cas on opéreroit de la même manière, comme si l'on vouloit seulement chercher la pression pour les endroits, où y & z sont de même valeur, ou qu'on voulut chercher la pression pour une ligne droite parallèle à l'axe OA . De la même manière on pourroit trouver l'intégrale, en supposant x & y , ou x & z , constantes, ou en général pour une ligne quelconque, qu'on conçoit tirée par le fluide.

LI. En conséquence de cela nous pourrons aussi trouver l'intégrale, en ne considérant que la seule ligne FZV , ou en regardant les quantités b & c comme constantes. Or, puisque alors les quantités y & z dépendent de x , si la variabilité de la seule x donne $\left(\frac{du}{dx}\right)$, $\left(\frac{dv}{dx}\right)$, $\left(\frac{dw}{dx}\right)$, les formules $\left(\frac{du}{dy}\right)$, $\left(\frac{du}{dz}\right)$ &c. deviendront nulles ; d'où nous tirons :

$$Xdx + Ydy + Zdz = udx \left(\frac{du}{dx}\right) + vdy \left(\frac{dv}{dx}\right) + wdz \left(\frac{dw}{dx}\right).$$

Mais dans ce cas ayant $u : v : w = dx : dy : dz$, & partant $u dy = v dx$ & $u dz = w dx$, cette formule devient

$$\begin{aligned} Xdx + Ydy + Zdz &= udx \left(\frac{du}{dx}\right) + vdx \left(\frac{dv}{dx}\right) + wdx \left(\frac{dw}{dx}\right) \\ &= dx \left(\frac{u du + v dv + w dw}{dx} \right) = dx \left(\frac{u du}{dx} \right), \end{aligned}$$

si nous prenons u pour marquer la vitesse vraie du fluide en Z . Donc, si nous posons $P dx + Q dy + R dz = dV$, l'intégrale de notre équation différentielle sera $\frac{P}{g} = V - \frac{1}{2} u u + D$, où D est une certaine fonction des quantités b & c .

LII.



LII. Cette même intégrale se trouve aussi, sans que nous négligions les formules $\left(\frac{du}{dy}\right)$, $\left(\frac{du}{dz}\right)$ &c. pourvu que nous remarquions que pour les vitesses du fluide dans la ligne FZV il y a

$$u dy = v dx; \quad u dz = w dx \quad \& \quad v dz = w dy$$

Car alors la formule $X dx + Y dy + Z dz$ se change en celle-cy :

$$u dx \left(\frac{du}{dx}\right) + u dy \left(\frac{du}{dy}\right) + u dz \left(\frac{du}{dz}\right)$$

$$u dx \left(\frac{dv}{dx}\right) + v dy \left(\frac{dv}{dy}\right) + v dz \left(\frac{dv}{dz}\right) = u dx \left(\frac{dw}{dx}\right) + u dy \left(\frac{dw}{dy}\right) + u dz \left(\frac{dw}{dz}\right)$$

$$w dx \left(\frac{dw}{dx}\right) + w dy \left(\frac{dw}{dy}\right) + w dz \left(\frac{dw}{dz}\right),$$

dont l'intégrale est évidemment $\frac{1}{2} u u$: & nous aurons comme cy-dessus : $\frac{P}{g} = V - \frac{1}{2} u u + D$.

Or, puisque nous avons ici traité comme constantes les quantités b & c , la constante D renfermera ces quantités.

LIII. Donc, pour la même ligne courbe FZV, puisque la valeur de D est constante, nous pourrons comparer entr'elles les pressions du fluide dans tous les points de cette ligne, de sorte que si nous savions la pression dans un seul point, nous en pourrions conclure la pression dans tous les autres. Car d'abord nous avons pour chaque point la valeur de V , & la figure de la ligne FZV nous donne à connoître par les équationis $L dx + M dy + N dz = 0$ & $l dx + m dy + n dz = 0$ les trois vitesses u, v, w , d'où nous tirons :

$$u u = KK \left\{ \frac{LL(mm + nn) + MM(ll + nn) + NN(ll + mm)}{2 LM lm - 2 LN ln - 2 MN mn} \right\},$$

où K est aussi une quantité constante par toute l'étendue de la courbe FZV , & $\frac{1}{2}ss$ indique, comme j'ai déjà remarqué la hauteur due à la vitesse s , ou celle de laquelle un grave tombant acquiert la même vitesse s .

LIV. L'équation trouvée $\frac{p}{g} = V - \frac{1}{2}ss + D$ fera donc la véritable intégrale de notre équation différentielle, pourvu qu'on assigne à D la juste valeur qui lui convient. Ou bien cette fonction de b & c doit être telle, qu'en différenciant l'équation trouvée, en supposant aussi b & c variables, on parvienne précisément à notre équation différentielle. Donc il faut qu'il soit $s ds = dD = Xdx + Ydy + Zdz$; ce qui donne

$$\begin{aligned} & (udy - vdx) \left(\frac{du}{dy} \right) + (udz - wdx) \left(\frac{du}{dz} \right) \\ dD = & (vdy - udy) \left(\frac{dv}{dx} \right) + (vdz - wdy) \left(\frac{dv}{dz} \right) \\ & + (wdz - udx) \left(\frac{dw}{dx} \right) + (wdy - vdz) \left(\frac{dw}{dy} \right), \end{aligned}$$

ou bien :

$$\begin{aligned} dD = & (udy - vdx) \left(\left(\frac{du}{dy} \right) - \left(\frac{dv}{dx} \right) \right) + (vdz - wdy) \left(\left(\frac{dv}{dz} \right) - \left(\frac{dw}{dy} \right) \right) \\ & + (wdz - udx) \left(\left(\frac{dw}{dx} \right) - \left(\frac{du}{dz} \right) \right). \end{aligned}$$

LV. Puisque D est fonction de b & c , posons $dD = Edb + Fdc$, & remettant pour db & dc leurs valeurs, nous aurons :

$$dD = (EL + Fl)dx + (EM + Fm)dy + (EN + Fn)dz$$

ce différentiel devant être égal à celui que nous venons de trouver, nous en tirerons les trois égalités suivantes :

EL

$$EL + Fl = v \left(\frac{du}{dx} \right) - p \left(\frac{du}{dy} \right) + w \left(\frac{du}{dz} \right) - u \left(\frac{dv}{dz} \right)$$

$$EM + Fm = w \left(\frac{dv}{dy} \right) - w \left(\frac{dv}{dy} \right) + u \left(\frac{du}{dy} \right) - u \left(\frac{dv}{dx} \right)$$

$$EN + Fn = u \left(\frac{du}{dz} \right) - u \left(\frac{dw}{dx} \right) + v \left(\frac{dv}{dz} \right) - v \left(\frac{dw}{dy} \right)$$

Ces trois égalités, en les combinant ensemble, & remarquant que

$$Lu + Mv + Nw = 0 \quad \& \quad lu + mv + nw = 0$$

nous les réduisons à ces deux :

$$\frac{E}{K} = l \left(\frac{dw}{dy} \right) - l \left(\frac{dv}{dz} \right) + m \left(\frac{du}{dz} \right) - m \left(\frac{dw}{dx} \right) + n \left(\frac{du}{dx} \right) - n \left(\frac{du}{dy} \right)$$

$$\frac{F}{K} = L \left(\frac{dw}{dy} \right) - L \left(\frac{dv}{dz} \right) + M \left(\frac{du}{dz} \right) - M \left(\frac{dw}{dx} \right) + N \left(\frac{dv}{dx} \right) - N \left(\frac{du}{dy} \right)$$

LVI. Puisque E, F, & K, sont des fonctions de b & c , il faut que ces deux formules soient telles, qu'en substituant pour $\left(\frac{du}{dy} \right)$, $\left(\frac{du}{dz} \right)$ &c. leurs valeurs, elles deviennent réducibles aux deux seules quantités b & c : c'est à dire, que par le moyen des deux équations entre x, y, z , & b, c , les trois quantités x, y & z en puissent entièrement être éliminées. Donc, pour que cela arrive, il faut que la fonction K obtienne une certaine détermination. Ensuite il faut de plus, que ces deux quantités ou fonctions de b & c soient telles, que la formule $Edb + Fdc$ devienne intégrable : & de là on tirera la juste détermination de la quantité D, & par conséquent celle de la pression p . De là on comprend aussi, que les deux équations entre x, y, z & b, c ne dependent pas entièrement de notre volonté, mais, qu'elles exigent certaines conditions, pour que le cas soit possible.

LVII. Un cas particulier, qui mérite notre attention, est lorsque chaque particule du fluide tourne autour de l'axe OC, de sorte que toutes les lignes FZV sont des cercles décrits autour de l'axe OC. Nous aurons donc, puisque tous ces cercles sont en des plans parallèles au plan AOB, $YZ = z = c$, & $xx + yy = bb$; d'où

nous tirons $db = \frac{x dx + y dy}{V(xx + yy)}$ & $dc = dz$ & partant:

$$L = \frac{x}{V(xx + yy)}; M = \frac{y}{V(xx + yy)}; N = 0; l = 0; m = 0; n = 1.$$

Donc les vitesses seront :

$$u = -\frac{Ky}{V(xx + yy)}; v = \frac{Kx}{V(xx + yy)} \text{ \& } w = 0$$

& la vitesse vraie $s = V(uu + vv + ww) = K$. D'où l'on voit que, par toute la périphérie du même cercle, la vitesse est la même, ou que chaque élément du fluide se meut d'un mouvement uniforme autour de l'axe OC, dont la vitesse $s = K$ est une fonction, tant de la hauteur du cercle $EF = z$ que de son rayon $OE = b$.

LVIII. La pression du fluide, qui tourne de cette façon autour de l'axe OC, sera donc en chaque point Z; $\frac{p}{g} = V - \frac{1}{2}KK + D$ où la quantité D doit être une certaine fonction de b & c , en sorte que

$$dD = (udy - vdx) \left(\left(\frac{du}{dy} \right) - \left(\frac{dv}{dx} \right) \right) + vdz \left(\frac{dv}{dz} \right) + udz \left(\frac{du}{dz} \right).$$

$$\text{Or } udy - vdx = -\frac{K y dy - K x dx}{V(xx + yy)} = -K db, \text{ \& } dz = dc, \text{ de plus}$$

$$\text{posant } dK = Bdb + Cdc = \frac{Bx dx + By dy}{V(xx + yy)} + Cdz, \text{ nous aurons:}$$

$$\left(\frac{du}{dy} \right)$$

$$\left(\frac{du}{dy}\right) = -\frac{Kxx}{(xx+yy)^{\frac{3}{2}}} - \frac{Byy}{xx+yy} \quad \& \quad \left(\frac{dv}{dx}\right) = \frac{Kyy}{(xx+yy)^{\frac{3}{2}}} + \frac{Bxx}{xx+yy}$$

$$\left(\frac{dv}{dz}\right) = \frac{Cx}{V(xx+yy)} \quad \& \quad \left(\frac{du}{dz}\right) = -\frac{Cy}{V(xx+yy)}$$

Ces valeurs étant substituées donnent, à cause de $b = V(xx+yy)$

$$dD = \frac{KKdb}{b} + BKdb + CKdc = \frac{KKdb}{b} + KdK$$

Cette formule devant être intégrable, il faut que K soit une fonction quelconque de b seulement, sans renfermer la hauteur $EF = c$.

LIX. Donc la vitesse par chaque cercle décrit autour de l'axe OC dépend uniquement du rayon de ce cercle ; prenant donc pour K une fonction quelconque du rayon $OE = b$, nous aurons

$D = \int \frac{K^2 db}{b} + \frac{1}{2} KK$; & partant pour la pression nous aurons cette équation :

$$\frac{p}{g} = V + \int \frac{K^2 db}{b}$$

Les limites, ou la surface suprême de cette masse fluide sera là, où la pression p évanouit, c'est à dire, où il y aura : $V + \int \frac{K^2 db}{b} = 0$.

Sous cette surface le fluide se trouvera dans tout l'espace, où la pression p se trouve positive. On voit bien que cette surface sera engendrée par la rotation d'une certaine courbe autour de l'axe OC, & la nature de cette courbe sera exprimée par l'équation $V + \int \frac{KKdb}{b} = 0$.

Or cette même équation, en changeant les constantes, exprime toutes les autres surfaces, où la pression est la même, qu'on appelle les surfaces de niveau.

LX. Soit AZC la génératrice d'une telle surface de niveau, & qu'on pose $OP = x$, $PZ = y$ & $OZ = z$, de sorte que y marque le rayon du cercle décrit par le point Z autour de l'axe OC ; & soit u la vitesse de ce point, & une fonction quelconque du rayon $PZ = y$. Que le point Z soit attiré au centre O par une force accélératrice Z , qui soit une fonction quelconque de la distance $OZ = z$, & on aura pour la nature de la courbe AZC cette équation

$$- \int Z dz + \int \frac{u u dy}{y} = 0.$$

Soit, par exemple, $Z = a z^m$ & $u = by^n$, & notre équation sera $\frac{b^2 y^{2n}}{2n} = \frac{a z^{m+1} - a z^{m+1}}{m+1}$, en posant le demi-axe $OC = a$, & de là le demi-diamètre de l'équateur OA , qui soit $OA = e$, sera déterminé par cette équation :

$$\frac{(m+1)b^2}{2an} e^{2n} = e^{m+1} - \frac{a^{m+1}}{m+1}$$

ou bien, sachant le demi-diamètre de l'équateur $OA = e$, le demi-axe

$$\text{sera : } a = \sqrt[m+1]{e^{m+1} - \frac{(m+1)b^2}{2an} e^{2n}} \quad \& \text{ si la différence est}$$

$$\text{fort petite, on aura } a = e - \frac{b^2}{2an} e^{2n-m}.$$

LXI. Considérons aussi un fluide qui tourne dans un vaisseau cylindrique $A E F B$, autour de son axe OC , qui soit vertical, & que le fluide n'effuye d'autres forces que celle de la gravité. La plus haute surface ACB fera donc concave; & pour en trouver la nature, posons $OP = z$ & $PZ = y$, & la vitesse rotatoire du point Z , qui soit $= u$, soit une fonction quelconque du rayon $PZ = y$. L'effort de la gravité $= 1$, agissant dans la direction verticale sera $= f - dz = -z$, d'où l'équation pour la courbe CZA sera :

\int

$\int \frac{z dz}{y} = z - a$. Donc, si la vitesse est proportionnelle à la dis-

tance de l'axe y , ou qu'il soit $z = \frac{y}{\sqrt{c}}$, l'équation sera $yy = 2c(z-a)$;

& partant la courbe ACB fera une parabole dont le sommet est en C, & le paramètre $= 2c$. Il est évident que les solutions de ces cas sont les mêmes, que celles qu'on a trouvées par les méthodes ordinaires.

LXXII. Passons à des cas un peu plus compliqués, & suppo- Fig. 2.
sons que chaque courbe FZV se trouve toute dans un plan parallèle au plan AOB, & que le mouvement par tous les plans parallèles au plan AOB soit le même. On aura donc pour la courbe FZV, premièrement $z=c$, & ensuite une équation entre les deux coordonnées x, y , & le paramètre $OE=b$, qui sera indépendante de la hauteur $EF=c$; de cette équation on pourra donc définir b par x & y , d'où nos deux équations différentielles pour toutes les courbes FZV seront :

$$db = Ldx + Mdy \quad \& \quad dc = dz$$

de sorte que $N=0$, $l=0$, $m=0$, & $n=r$. Donc les trois vitesses du point Z seront :

$$u = -KM; \quad v = KL \quad \& \quad w = 0.$$

D'où, si nous posons $dK = Bdb + Cdc = BLdx + BMdy + Cdz$, nous aurons :

$$\left(\frac{du}{dx}\right) = -BLM - K\left(\frac{dM}{dx}\right); \quad \left(\frac{du}{dy}\right) = -BM^2 - K\left(\frac{dM}{dy}\right); \quad \left(\frac{du}{dz}\right) = -CM$$

$$\left(\frac{dv}{dx}\right) = +BL^2 + K\left(\frac{dL}{dx}\right); \quad \left(\frac{dv}{dy}\right) = BLM + K\left(\frac{dL}{dy}\right); \quad \left(\frac{dv}{dz}\right) = CL$$

LXIII. Ces valeurs fournissent les formules suivantes :

$$X = K^2 \left(M \left(\frac{dM}{dx} \right) - L \left(\frac{dM}{dy} \right) \right)$$

$$Y = K^2 \left(L \left(\frac{dL}{dy} \right) - M \left(\frac{dL}{dx} \right) \right)$$

$$Z = 0.$$

D'où à cause de $\left(\frac{dL}{dy} \right) = \left(\frac{dM}{dx} \right)$ nous aurons :

$$Xdx + Ydy + Zdz = K^2 \left(Mdx \left(\frac{dM}{dx} \right) - Ldx \left(\frac{dM}{dy} \right) + Ldy \left(\frac{dL}{dy} \right) - Mdy \left(\frac{dL}{dx} \right) \right)$$

Où bien posant la vraie vitesse $V(uu + vv + ww) = g$, la pression sera exprimée par cette formule $\frac{p}{g} = V - \frac{1}{2} g^2 + D$, où D est une telle fonction de b & c , que

$$dD = K d \left(B(L^2 + M^2) + K \left(\frac{dL}{dx} \right) + K \left(\frac{dM}{dy} \right) \right) + CK(LL + MM) dc$$

Or $B db + C dc = dK$, donc

$$dD = K dK (LL + MM) + KK db \left(\left(\frac{dL}{dx} \right) + \left(\frac{dM}{dy} \right) \right)$$

& partant il faut, que les quantités x & y se puissent entièrement éliminer de cette formule, par la relation donnée entre x , y & b .

LXIV. Dans le cas du cercle il est arrivé, que les quantités $LL + MM$ & $\left(\frac{dL}{dx} \right) + \left(\frac{dM}{dy} \right)$ sont devenues réductibles à la seule quantité b : mais, si l'on prend d'autres lignes courbes, on s'apercevra bientôt, que cette réduction ne sauroit avoir lieu que très rarement. Et il semble que ce soit un des plus difficiles problèmes, de trouver telles équations entre x , y & b , que la valeur trouvée pour dD puisse entièrement être délivrée des quantités x & y par le moyen

moyen de l'équation supposée. Or si cela arrive ou non? on s'assurera en sorte: Ayant trouvé l'expression différentielle de dD , on substituera pour y la valeur par b & x ; ensuite on verra s'il est possible de poser pour K une telle fonction de b , que tous les termes, qui contiennent encore x , se détruisent tout à fait: quand cela réussit, on aura dD exprimé par une fonction de b multipliée par db , d'où l'on obtiendra enfin aisément l'intégrale.

LXV. Quelque difficile qu'il soit de résoudre cette équation, ou de lui satisfaire par des formules particulières, on en peut trouver une infinité par une supposition heureuse, qui rend d'abord l'équation différentielle intégrable; au lieu que j'ai commencé ici par satisfaire à l'équation tirée de la continuité. J'ai déjà remarqué que notre équation différentielle devient intégrable, en prenant pour les trois vitesses u, v, w , telles fonctions de $x, y, & z$, que la formule $u dx + v dy + w dz$ admette l'intégration, ce qui se peut faire par une infinité de manières différentes: car on n'a qu'à prendre à volonté une fonction quelconque de x, y, z , la différentier, & choisir les coefficients de $dx, dy, & dz$, pour les valeurs de $u, v, & w$. Mais il faut bien prendre garde, qu'on ne donne cette solution pour générale, vu qu'il y a une infinité de mouvemens possibles, où la formule $u dx + v dy + w dz$, n'est pas intégrable. Cependant cette supposition est très propre à nous fournir une infinité de solutions particulières, auxquelles on ne sauroit parvenir par la méthode que je viens d'expliquer.

LXVI. Soit donc comme jusqu'ici le fluide incompressible, & sa densité partout & toujours la même $\rho = g$: & que de plus le mouvement se trouve dans un état permanent, de sorte que le remuement point en considération. Pour ce cas j'ai donné cy-dessus (45) les deux équations, qui renferment les conditions du mouvement. Supposons de plus que la formule $P dx + Q dy + R dz$, tirée des forces accélératrices, soit intégrable, l'intégrale étant $\equiv V$ qui exprime l'effort de ces forces. Cela posé;

Soit la formule $u dx + v dy + w dz$ intégrable,

à cause de $\left(\frac{du}{dy}\right) = \left(\frac{dv}{dx}\right)$; $\left(\frac{du}{dz}\right) = \left(\frac{dw}{dx}\right)$; $\left(\frac{dv}{dz}\right) = \left(\frac{dw}{dy}\right)$

nous aurons :

$$X = u \left(\frac{du}{dx}\right) + v \left(\frac{dv}{dx}\right) + w \left(\frac{dw}{dx}\right)$$

$$Y = u \left(\frac{du}{dy}\right) + v \left(\frac{dv}{dy}\right) + w \left(\frac{dw}{dy}\right)$$

$$Z = u \left(\frac{du}{dz}\right) + v \left(\frac{dv}{dz}\right) + w \left(\frac{dw}{dz}\right)$$

$$\text{donc } X dx + Y dy + Z dz = u du + v dv + w dw$$

LXVII. Posant donc la vitesse véritable

$$\text{en } Z = u = V(uu + vv + ww)$$

l'intégrale de notre équation différentielle fera :

$$\frac{P}{g} = V - \frac{1}{2}uu + C,$$

où C est une telle constante, qui demeure partout & toujours la même. Et de là on reconnoît d'abord, que cette solution n'est que particulière, & que nous avons déjà eu des cas, où la pression p n'étoit pas définie par cette forme. Car, si nous comparons cette expression avec l'intégrale générale trouvée ci-dessus

$$\frac{P}{g} = V - \frac{1}{2}uu + D,$$

voyons que l'hypothèse présente n'est que ce cas particulier, où D devient égal à une quantité constante, au lieu qu'en général la quantité D étoit variable par rapport aux courbes différentes, que les particules du fluide parcourent, quoique pour la même courbe D demeure invariable.

LXVIII.

LXVIII. Ceci est aussi évident par l'expression différentielle, qui a été trouvée cy-dessus. (54) pour la valeur de dD , qui évanouit ou vertement lorsque $(\frac{du}{dy}) = (\frac{dv}{dx})$; $(\frac{dv}{dz}) = (\frac{dw}{dy})$; $(\frac{dw}{dx}) = (\frac{du}{dz})$

& ce sont les conditions de l'intégrabilité de la formule $u dx + v dy + w dz$, de sorte que dans ce cas la quantité D devient en effet constante. Donc, puisque en général elle peut avoir une valeur variable, on se tromperoit fort, si l'on s'imaginait que l'intégrabilité de la formule $u dx + v dy + w dz$ fût une condition absolument nécessaire pour tous les mouvemens des fluides. Mais cette hypothèse ne satisfait qu'à l'équation différentielle, & il reste encore à remplir la condition de la continuité contenue dans cette formule :

$(\frac{du}{dx}) + (\frac{dv}{dy}) + (\frac{dw}{dz}) = 0$. Et partant il s'agit de trouver telles expressions pour u , v , & w , qu'il soit :

I. $u dx + v dy + w dz$ intégrable : & II. $(\frac{du}{dx}) + (\frac{dv}{dy}) + (\frac{dw}{dz}) = 0$, & alors on aura pour l'état de pression du fluide cette équation :

$$\frac{p}{g} = V - \frac{1}{2} u u + C.$$

LXIX. Pourfuivons d'abord le cas, où chaque particule du fluide acheve son mouvement dans le même plan, auquel l'axe OC soit perpendiculaire, ou ce qui revient au même, que toute la masse du fluide soit réduite au plan AOB , auquel se fasse aussi le mouvement. Or c'est à ce cas principalement, que se sont attachés ceux qui ont examiné plus soigneusement le mouvement des fluides. Donc, puisque dans ce cas la vitesse w est nulle, notre hypothèse exige de telles valeurs pour les deux autres vitesses u & v , qu'il soit :

I. $u dx + v dy$ intégrable, & II. $(\frac{du}{dx}) + (\frac{dv}{dy}) = 0$,

& alors on aura pour la pression p , l'équation suivante :

$$\frac{p}{g} = V - \frac{1}{2} u u + C,$$

pre-

prenant u pour la vraie vitesse de chaque particule, ou $\frac{1}{2}uu$, pour la hauteur due à cette vitesse, de sorte que $uu = uu + vv$. Mais il ne faut pas penser, que ces deux conditions renferment tous les mouvemens possibles dans le même plan; car il y a en effet des mouvemens, où la formule $u dx + v dy$ n'est pas intégrable.

LXX. Or on satisfait à la formule $\left(\frac{du}{dx}\right) + \left(\frac{dv}{dy}\right) = 0$,

en rendant ce différentiel $u dy - v dx$ intégrable. Il faut donc que ces deux formules $u dx + v dy$ & $u dy - v dx$ soient intégrables; ce qu'on obtient par la méthode fort ingénieuse de M. d'Alembert. Car, puisque il faut que la première, plus la seconde multipliée par $V-1$, soit aussi intégrable, on aura :

$u(dx + dyV-1) + \frac{v}{V-1}(dx + dyV-1)$, à rendre intégrable.

Et prenant $V-1$, aussi négatif, il faut que ces deux formules

$\left(u + \frac{v}{V-1}\right)(dx + dyV-1)$ & $\left(u - \frac{v}{V-1}\right)(dx - dyV-1)$,

soient intégrables; auxquelles conditions on satisfait en prenant pour

$u + \frac{v}{V-1}$ une fonction quelconque de $x + yV-1$, & pour

$u - \frac{v}{V-1}$ une fonction quelconque de $x - yV-1$. Or il faut

prendre de telles fonctions, que les deux valeurs de u & v deviennent réelles, & que les imaginaires soient détruites.

LXXI. Prenons les ϕ & ψ pour marques des fonctions, & posons :

$u + \frac{v}{V-1} = \frac{1}{2}\phi:(x + yV-1) + \frac{1}{2V-1}\psi:(x + yV-1)$

$u - \frac{v}{V-1} = \frac{1}{2}\phi:(x - yV-1) - \frac{1}{2V-1}\psi:(x - yV-1),$

&

Or nous aurons :

$$u = \frac{1}{2} \Phi(x+y\sqrt{-1}) + \frac{1}{2} \Phi(x-y\sqrt{-1}) + \frac{1}{2\sqrt{-1}} \Psi(x+y\sqrt{-1}) - \frac{1}{2\sqrt{-1}} \Psi(x-y\sqrt{-1})$$

$$v = \frac{1}{2\sqrt{-1}} \Phi(x+y\sqrt{-1}) - \frac{1}{2\sqrt{-1}} \Phi(x-y\sqrt{-1}) + \frac{1}{2} \Psi(x+y\sqrt{-1}) + \frac{1}{2} \Psi(x-y\sqrt{-1})$$

Or si $\Phi:p$ & $\Phi:q$ marquent des fonctions semblables des quantités p & q , de même que $\Psi:p$ & $\Psi:q$, les imaginaires se détruiront dans nos formules, & u & v seront exprimées par des fonctions réelles de x & y .

LXXII. Or, pour trouver les valeurs réelles que ces expressions renferment, posons la droite $OY = s$, & l'angle $AOY = \omega$, pour avoir $x = s \cos \omega$, & $y = s \sin \omega$; & puisque

Fig. 7.

$x \pm y\sqrt{-1} = s(\cos \omega \pm \sqrt{-1} \sin \omega)$, & une puissance quelconque $(x \pm y\sqrt{-1})^n = s^n(\cos n\omega \pm \sqrt{-1} \sin n\omega)$, nous aurons en posant

$$\Phi:p = A + Bp + Cp^2 + Dp^3 + Ep^4 + \&c.$$

$$\Psi:p = \mathfrak{A} + \mathfrak{B}p + \mathfrak{C}p^2 + \mathfrak{D}p^3 + \mathfrak{E}p^4 + \&c.$$

pour les vitesses u & v les formules suivantes :

$$u = A + Bs \cos \omega + Cs s \cos 2\omega + Ds^3 \cos 3\omega + Es^4 \cos 4\omega + \&c.$$

$$+ \mathfrak{B}s \sin \omega + \mathfrak{C}s s \sin 2\omega + \mathfrak{D}s^3 \sin 3\omega + \mathfrak{E}s^4 \sin 4\omega + \&c.$$

$$v = \mathfrak{A} + \mathfrak{B}s \cos \omega + \mathfrak{C}s s \cos 2\omega + \mathfrak{D}s^3 \cos 3\omega + \mathfrak{E}s^4 \cos 4\omega + \&c.$$

$$- Bs \sin \omega - C s s \sin 2\omega - D s^3 \sin 3\omega - E s^4 \sin 4\omega - \&c.$$

où l'on peut prendre pour les coefficients $A, B, C, \&c.$ & $\mathfrak{A}, \mathfrak{B}, \mathfrak{C}, \&c.$ des quantités constantes quelconques: & si l'on veut remettre les valeurs $s = \sqrt{(xx+yy)}$; $\sin \omega = \frac{y}{\sqrt{(xx+yy)}}$; & $\cos \omega = \frac{x}{\sqrt{(xx+yy)}}$ on obtiendra les vitesses u & v , exprimées par x & y .

LXXIII. De là on pourra aussi trouver une équation pour toutes les courbes, que chaque particule du fluide décrira sur le plan

AOB. Soit EYV la courbe, que décrit la particule, qui se trouve en Y; & puisque les vitesses fournissent $dx = udt$ & $dy = vdt$, la nature de cette courbe sera exprimée par cette équation $udy - vdx = 0$. Maintenant, si nous substituons pour u & v les valeurs trouvées à cause de $dy = ds \sin \omega$ & $s d\omega \cos \omega$, & $dx = ds \cos \omega - s d\omega \sin \omega$, nous trouverons de l'équation $udy - vdx = 0$ l'intégrale suivante:

$$0 = \frac{1}{2} A s \sin \omega + \frac{1}{4} B s^2 \sin 2\omega + \frac{1}{6} C s^3 \sin 3\omega + \frac{1}{8} D s^4 \sin 4\omega + \dots - \frac{1}{2} A s \cos \omega + \frac{1}{4} B s^2 \cos 2\omega - \frac{1}{6} C s^3 \cos 3\omega + \frac{1}{8} D s^4 \cos 4\omega - \dots$$

où O marque une quantité, qui est bien constante pour toute la courbe EYV, mais pour des courbes diverses elle doit être variable. Elle sera donc comme le paramètre de ces courbes, dont la variabilité fournit toutes les courbes, que tous les élémens du fluide décrivent.

LXXIV. Voilà donc une équation générale pour toutes les courbes, qui peuvent être décrites par les particules du fluide, tant que l'hypothèse de l'intégrabilité de la formale $u dx + v dy$ est admise. Cette équation est entièrement générale, si l'on y ajoute aussi des termes, où l'exposant de s est, ou négatif, ou rompu, comme $s^{\frac{1}{2}} \sin \frac{1}{2} \omega$, $s^{\frac{2}{3}} \sin \frac{2}{3} \omega$, &c. Car, quand même les fonctions de x & y seroient, ou rompues, ou irrationnelles, ou même transcendentes, on les peut toujours convertir en des séries infinies, dont les termes contiennent des puissances $x \pm y \sqrt{-1}$, & par là on parviendra toujours à une expression semblable à la trouvée. Je remarque de plus, qu'une telle fonction $\log(x + y\sqrt{-1}) - \log(x - y\sqrt{-1})$ donneroit $2/s$, & $\frac{x + y\sqrt{-1}}{\sqrt{-1} - \sqrt{-1}}$ donneroit 2ω , d'où nous pourrions encore ajouter à nos formules à volonté tels termes a/s & $b\omega$, qui rendroient les courbes transcendentes.

LXXV. Mais ce qui est le plus important de remarquer sur cette équation, c'est qu'elle renferme toutes les courbes possibles, ou bien le mouvement du fluide peut toujours être tel, qu'une des courbes EYV

Soit une ligne donnée. Et c'est par cette propriété, que notre calcul peut être appliqué à un vaisseau d'une figure donnée; car, si le plan, où se trouve le fluide est terminé par la ligne BH, il faut bien que cette ligne BH, soit une de l'infinité des courbes EYV. Comme toutes ces courbes diffèrent entr'elles par la variabilité de la quantité O, on peut concevoir que le cas $O = 0$, donne la courbe proposée BH. Or dans ce cas notre équation peut être réduite à cette forme :

$$0 = \Phi(x+yV-1) + \Phi(x-yV-1) + \frac{1}{V-1} \Psi(x+yV-1) - \frac{1}{V-1} \Psi(x-yV-1)$$

Il s'agit donc de prouver, que quelle que soit la courbe donnée BH, son équation entre x & y est toujours réductible à cette forme, ou qu'on peut toujours assigner pour Φ & Ψ telles formes de fonctions, que cette équation exprime une ligne donnée.

LXXVI. Pour mettre cela hors de doute, posons $x+yV-1 = 2p$ & $x-yV-1 = 2q$, de sorte que $x = p+q$ & $y = \frac{p-q}{V-1}$; & substituons ces valeurs pour x & y dans l'équation de la courbe donnée BH. De là nous obtiendrons une équation entre p & q , dans laquelle entreront les deux quantités p & q presque également, la différence ne viendra que du signe $V-1$. De cette équation entre p & q , qu'on cherche premièrement p par q , & la résolution des équations, que je suppose ici, donnera $p = Q$, où Q sera une certaine fonction de q . Qu'on cherche ensuite pareillement q par p , pour avoir $q = P$, où P sera une certaine fonction de p , & semblable à la fonction Q au signe $V-1$ près. De ces deux valeurs on pourra former une nouvelle équation $p+q-P-Q=0$; ou encore plus généralement $f.p+f.q-f.P-f.Q=0$, où f est la marque d'une fonction quelconque; & cette équation renfermera encore la courbe donnée BH.

LXXVII. Or, si nous remettons pour p & q leurs valeurs $p = \frac{x+yV-1}{2}$ & $q = \frac{x-yV-1}{2}$, il est évident, que cette équation sera comprise dans la forme :

$$0 =$$

$$= \phi(x+yV-1) + \phi(x-yV-1) + \frac{1}{V-1} \psi(x+yV-1) - \frac{1}{V-1} \psi(x-yV-1)$$

ou sans faire la restitution des valeurs p & q , on s'apercevra aisément que l'équation : $f:p + f:q - f:P - f:Q = 0$, est toujours réductible à la forme :

$$\phi:p + \phi:q + \frac{1}{V-1} \psi:p - \frac{1}{V-1} \psi:q = 0.$$

Or, ayant réduit l'équation pour la courbe BH à la forme :

$$f:p + f:q - f:P - f:Q = 0,$$

aptes les autres courbes EYV, qui représentent avec la donnée le mouvement du fluide, seront comprises dans cette équation :

$$f:p + f:q - f:P - f:Q = 0$$

en donnant à 0 successivement toutes les valeurs possibles.

LXXVIII. Si nous prenons pour f' la marque d'une autre fonction quelconque, la courbe donnée sera aussi comprise dans cette équation plus générale :

$$\left. \begin{aligned} f:p + f:q - f:P - f:Q \\ + \frac{1}{V-1} f':p - \frac{1}{V-1} f':q + \frac{1}{V-1} f':P - \frac{1}{V-1} f':Q \end{aligned} \right\} = 0,$$

qui sera encore réductible à la forme :

$$\phi:p + \phi:q + \frac{1}{V-1} \psi:p - \frac{1}{V-1} \psi:q = 0.$$

Et alors on aura pour toutes les autres courbes EYV, que le fluide décrit par son mouvement, cette équation :

$$\left. \begin{aligned} f:p + f:q - f:P - f:Q \\ + \frac{1}{V-1} f':p - \frac{1}{V-1} f':q + \frac{1}{V-1} f':P - \frac{1}{V-1} f':Q \end{aligned} \right\} = 0,$$

en donnant à 0 successivement toutes les valeurs possibles.

LXXIX. Par cette réduction générale on voit que, pour la même ligne donnée BH , on peut trouver une infinité de systèmes différens pour les autres courbes EYV , puisque nous pouvons prendre pour les deux marques f , & f' des forces des fonctions quelconques. Il se pourra donc faire que, parmi les autres courbes EYV , il se trouve encore une qui soit donnée. Et cette recherche servira à découvrir la vraie résistance qu'un corps d'une figure quelconque, placé dans le courant en souffrira; car alors cette autre courbe donnée doit convenir avec la figure du corps. Or, pour trouver la résistance, on n'a qu'à différencier l'équation générale pour les courbes, en supposant O constant, & la comparaison du différentiel avec la forme $u dy - v dx = 0$, donnera les valeurs de u & v , d'où l'on tire ensuite la vraie vitesse $u = V(uu + vv)$, & de là la pression du fluide à chaque endroit.

LXXX. Cependant il faut que je le répète encore une fois, que par ce moyen on n'obtiendra point tous les mouvemens possibles pour chaque figure donnée du plan, où le fluide se meut: on ne trouve que les cas, où la formule $u dx + v dy$ est intégrable, & hormis ces cas il y a encore une infinité d'autres, qui renferment également des mouvemens possibles. On comprend aussi aisément, que quand même la figure du canal, & celle du corps qui y est fixé, est donnée, le cas n'est pas encore déterminé: car le mouvement du fluide pourroit être agité & troublé d'une infinité de manières différentes, de sorte pourtant que le fluide qui touche les bords du canal, & le corps qui y est fixé, en suive toujours la direction par son mouvement: & cette seule réflexion peut suffire pour nous convaincre, que les formules que je viens de trouver, ne sont pas générales.



NOUVELLES ÉQUATIONS
POUR LA PERFECTION DE LA THÉORIE
DES SATELLITES DE JUPITER
ET
POUR LA CORRECTION DES LONGITUDES TERRESTRES
DÉTERMINÉES PAR LES OBSERVATIONS
DES MEMES SATELLITES.
PAR M. DE BARROS.

I.

L'Atmosphère qui environne notre Globe, opposée à la lumière des corps célestes un obstacle, qui devient de plus en plus grand, à mesure qu'ils diminuent de hauteur. Cet obstacle est assez fort pour la lumière du Soleil, de sorte qu'on peut le regarder sans se blesser la vue, lorsqu'il est à l'horizon. Voilà une chose que tout le Monde sçait; mais on ne s'est jamais douté des dérangemens, que cela doit causer dans la partie de l'Astronomie, d'où dépend principalement, pour le moins jusqu'à présent, la perfection de la Géographie & de la Navigation. C'est des observations des Satellites dont il s'agit dans ce Mémoire: de ces observations dont les tems marqués dépendent entièrement de la quantité de lumière du Satellite; quantités variables par rapport aux différentes hauteurs du Satellite sur l'horizon, par rapport au différent effet des Lunettes, & par rapport à d'autres causes que l'on examinera dans ce Mémoire.

II. J'avois remarqué, qu'à mesure que les émersions des Satellites arrivoient à une moindre hauteur sur l'horizon, ils paroissent employer moins de tems à sortir de l'ombre de Jupiter, & que leur quantité de lumière, après leur émerison totale, en étoit bien moins considérable.

table. J'avois aussi remarqué, que la lumière du premier Satellite avoit été une fois entièrement dissipée par l'obstacle, que lui oppofoit l'Atmosphère. Rien sûrement de plus remarquable & de plus naturel ; & il est surprenant qu'aucun Astronome n'ait fait la même remarque. Peut-être y a-t-il quelqu'un qui l'ait faite ; mais, si c'est arrivé, sûrement il n'a point connu l'extrême conséquence de ce que les tems des observations des Satellites doivent en être sujets à de grands changements.

III. Il paroitra donc surprenant, que, depuis près d'un siècle que l'on observe les Satellites de Jupiter avec beaucoup de soin, l'on ne se soit pas encore aperçu de ces irrégularités, que les différentes masses d'air, correspondantes aux différentes hauteurs des Satellites, doivent causer dans les tems des observations. Cette considération m'a fait hésiter plus d'une fois sur ce que je voyois moi-même par mes propres expériences, mais les résultats n'étoient que trop réels pour ne pas m'en convaincre à la fin, étant sûr que ces expériences ne pouvoient être défectueuses que jusqu'à un certain point, au delà duquel il n'est plus possible de douter. Voici mon raisonnement.

IV. Si, après avoir vu le Satellite dans la lunette, l'on met devant l'oculaire une certaine épaisseur de verre, capable de dissiper presque entièrement la lumière, il est évident qu'à mesure qu'il descendra vers l'horizon, il faudra diminuer continuellement l'épaisseur du verre pour pouvoir le voir également foible ; parce que la masse d'air, ou l'obstacle que la lumière du Satellite a à vaincre, en devient de plus en plus considérable. Je pourrai donc connoître par ce moyen, quelle est l'épaisseur du verre, qui oppose à la lumière du Satellite un obstacle égal à celui d'une certaine épaisseur de l'Atmosphère, considérée partout d'un air équivalent à celui d'ici-bas ; d'où je connoîtrai aussi la masse d'air, ou l'épaisseur de la colonne de l'Atmosphère, qui dissipe presque tout à fait la lumière du Satellite ; c'est à dire, la colonne de l'Atmosphère dont l'obstacle le fait presque disparaître. Cela étant connu, & en supposant la lumière totale du Satellite exprimée par le tems qu'il emploie

tir de l'ombre ; je connoîtrai quel est l'obstacle qu'une colonne quelconque de l'Atmosphère oppose à la hauteur correspondante du Satellite sur l'horison, & quel est le tems dont chacune de ces colonnes d'air fait retarder celui des émerfions des Satellites, ou fait devancer celui des immerfions. Car l'on connoît par d'autres expériences, & par le calcul, la loi de l'augmentation d'épaisseur des différentes masses d'air depuis le zenith jusqu'à l'horison, en considérant les différentes colonnes de l'Atmosphère d'une densité uniforme & équivalente à celle de l'air d'ici-bas. De plus, la lumière du Satellite diminuant à mesure que l'épaisseur de l'Atmosphère augmente, l'on peut supposer, que la quantité de lumière que l'Atmosphère dissipe à une hauteur quelconque du Satellite sur l'horison, soit contenue dans un segment X de l'hémisphère éclairé du Satellite, & que, lorsqu'on observe une émerfion à cette hauteur, le Satellite soit déjà sorti de l'ombre de la quantité de ce segment, que ne peut être encore apperçu, parce que, par la supposition, la quantité de lumière contenue dans le même segment est tout à fait dissipée par la colonne de l'Atmosphère correspondante à la hauteur du Satellite. Cela étant supposé, il est évident, que le Satellite changeant de hauteur, & l'épaisseur des colonnes de l'Atmosphère, correspondantes aux différentes hauteurs, variant continuellement, ce segment X que j'appelle segment d'obscuration, doit aussi varier continuellement de grandeur. A mesure que le Satellite diminue de hauteur, ce segment doit augmenter de plus en plus, jusqu'à devenir égal à l'hémisphère du Satellite, & les tems des émerfions du Satellite doivent retarder continuellement, jusqu'à ce que sa lumière soit tout à fait dissipée. D'où il est évident aussi, que les équations respectives à ces différens segments doivent augmenter continuellement, jusqu'à ce que la plus grande équation devienne égale au tems que le Satellite emploie à sortir de l'ombre ; & l'on conçoit aisément qu'il doit arriver tout le contraire à l'égard des immerfions, c'est à dire, que les tems des immerfions apparentes, par rapport à un même obstacle, doivent devancer les tems des vraies immerfions, de la même quantité dont ceux des émerfions sont retardés.

V. Enfin, comme pour connoître le tems de la plus grande équation, ou le tems du plus grand retard possible des émerfions, & celui du plus grand devancement possible des immerfions, que l'on fuppofe dans l'un & l'autre cas depuis l'inftant que le Satellite cefle d'être vifible, il faut auparavant avoir le tems que le Satellite employe à fortir de l'ombre de Jupiter ; & que nous n'avons ce tems à peu près que par celui de fa révolution périodique ; par fa diftance au centre de Jupiter, & par la fuppofition de ce que fon diamètre ait été affés exactement déterminé par les obfervations, l'on voit, qu'il faut fuppofer tout cela pour conclure le tems, que le Satellite employe à fortir de l'ombre. En fuppofant donc que le diamètre du premier Satellite, qui eft celui dont nous traitons ici en particulier, foit le vingtième du diamètre de Jupiter, fuivant que M. *Caffini* (*) l'a conclu par différentes obfervations ; que fa diftance au centre de Jupiter, foit de $5\frac{2}{3}$ demi-diamètres de cette Planete, & que le tems périodique foit de $1^h 18^m 29^s$, le tems que le Satellite employe à fortir de l'ombre doit être de $7^m 11^s$, & par conféquent la plus grande équation doit être de cette quantité.

VI. Voici les expériences en conféquence de ce que nous venons d'établir, faites dans l'Observatoire de M. de l'Isle, à l'Hôtel de Clugny, avec un telefcopie Newtonien de $4\frac{1}{2}$ pieds, & une lunette de 14. pieds, dont l'ouverture de l'objectif n'étoit que de 16 lignes, & le foyer de l'occulaire de 3 pouces $1\frac{1}{2}$ ligne. On trouvera ces proportions un peu différentes de celles dont on fe fert ordinairement, ou pour mieux dire, de celles qui paroiffent les plus convenables dans cette forte d'obfervation ; mais je me fuis fervi de cette lunette ainfi difpofée, parce que j'avois quelqu'autre chofe en vue, & qu'il eft indifférent de fe fervir dans ces expériences d'une lunette difpofée d'une façon quelconque, pourvu qu'elle termine bien Jupiter, & qu'on conferve toujours la même difpofition.

VII. Mais il falloit connoître, avant que d'entreprendre les expériences méditées, quelle eft l'épaiffeur de toutes les colonnes de

(*) Jean Dominique Caffini.

l'Atmosphère pour tous les degrés depuis le zénith jusqu'à l'horizon, en considérant ces colonnes partout d'une densité uniforme & équivalente à celle de l'air d'ici bas. M. Bouguer, dans son Essai sur la propagation de la Lumière, a déterminé cela en se servant d'une expérience du baromètre faite par M. de la Hire, sur le Mont-Clairet en Provence, & en suivant l'hypothèse de M. Mariotte, qui fait les différentes condensations de l'air exactement proportionnelles aux hauteurs dont il est chargé. Ainsi, ce travail étant déjà fait dans l'ouvrage cité, j'ai fait usage de la Table que M. Bouguer a donnée à la fin du même Ouvrage, & que j'ai rendu complète, en calculant suivant les formules de cet illustre Auteur les masses d'air, correspondantes à tous les autres degrés qui manquent dans cette Table. Les expériences, que l'on verra ci-après sur la diminution de la lumière du Satellite à travers différentes masses d'air, s'accordent fort bien avec le résultat de celle de M. de la Hire, & avec l'hypothèse de M. Mariotte, qui ont servi d'éléments pour la construction de ladite Table. Il est vrai que M. Bouguer n'a eu aucun égard à l'inflexion, ou à la courbure que le rayon de lumière souffre en traversant l'Atmosphère ; mais cela ne doit pas causer une différence bien considérable. Voici donc les expériences qui ont servi à la connoissance de ce qu'il falloit avoir pour construire la Table des équations correspondantes aux différentes hauteurs du Satellite sur l'horizon, & que l'on voit à la fin de ce Mémoire.

EXPÉRIENCE I.

VIII. Le 24 May, je mis devant l'oculaire de la lunette de 54 pieds dont j'ai parlé cy-dessus, six morceaux de verre de la même épaisseur, & de la même qualité, & j'en ai regardé à travers le premier Satellite, lorsque son élévation sur l'horizon étoit à peu près de 35° . $10'$; mais ces verres affoiblissent si considérablement la lumière du Satellite, que je ne pouvois le voir qu'assés difficilement. A la hauteur de près de 9° je ne pouvois plus voir le Satellite à travers un seul verre ; j'avois même de la peine à le voir sans verre. Or la colonne de l'Atmosphère à 35° , $10'$ est de 6770 toises de hauteur, & la colonne

correspondants à 9° est de 23973 toises, comme il est marqué dans la Table, la différence de hauteur entre ces deux colonnes est de 17205 toises. Divisant donc ce nombre par 6, nombre des verres qui ont presque tout à fait dissipé la lumière du Satellite à $35^\circ, 10'$, l'on a $\frac{17205}{6} = 2867$ toises pour la hauteur de la colonne de l'Atmosphère d'un air équivalent à celui d'ici-bas, qui oppose à la lumière un obstacle égal à celui d'un verre.

EXPÉRIENCE II.

IX. La même nuit, avec un telescope Newtonien de 44 pieds de longueur, je pouvois voir encore le même Satellite, à travers huit de ces mêmes verres à 34° de hauteur: je ne pouvois opposer à sa lumière un plus grand obstacle sans la dissiper tout à fait, & à la hauteur de $12^\circ 30'$ je ne pouvois voir le Satellite qu'à travers quatre verres: un plus grand obstacle me le faisoit perdre de vue. Or la colonne de l'Atmosphère à la hauteur de 34° est de 6994 toises, celle à la hauteur de $12^\circ, 30'$ est de 17768 toises, & la différence entre ces deux colonnes est de 10774; mais la différence des nombres des verres dans les deux observations $= 8 - 4 = 4$, l'on a donc $\frac{10774}{4} = 2694$ toises pour la hauteur de la colonne de l'Atmosphère, qui oppose à la lumière du Satellite un obstacle équivalent à celui d'un verre. Ce résultat ne diffère de celui de l'expérience précédente que de 173 toises, ce qui est une différence très peu considérable, en égard à la difficulté qu'il y a à obtenir plus de précision dans ces expériences.

EXPÉRIENCE III.

X. La nuit du 16. Juin, avec le même telescope, je commençois à perdre de vue le Satellite, en le regardant à travers sept verres à la hauteur de 16° , & lorsqu'il est descendu à $11^\circ, 20'$ je ne pouvois le voir à travers cinq verres qu'avec une grande difficulté: la colonne de l'Atmosphère à 16° est de 14000 toises, celle correspondante à

$11^\circ,$

11°, 20' est de 19498 toises, & la différence entre ces deux colonnes est de 5498 toises ; mais la différence du nombre des verres dans ces deux observations $= 7 - 5 = 2$; l'on a donc $\frac{5498}{2} = 2749$ toises d'air pour l'obstacle de l'Atmosphère équivalent à un de ces verres, lequel ne diffère de celui trouvé par la première expérience que de 118 toises.

EXPÉRIENCE IV.

IX. La nuit du 24. Mai, je pouvois voir dans ce même telescope le troisième Satellite à travers sept verres, lorsqu'il se trouvoit à la hauteur de 13°, 30', quoique avec une grande difficulté, & à la hauteur de 9°, 30', je le perdois presque de vue à travers cinq verres. La colonne de l'Atmosphère à 13°, 30' est de 16512 toises, celle correspondante à 9°, 30', est de 23043 toises, & la différence entre ces deux colonnes est de 6531 ; mais la différence du nombre des verres dans ces deux observations $= 7 - 5 = 2$, l'on a donc $\frac{6531}{2} = 3265$ toises d'air, pour l'obstacle de l'Atmosphère équivalent à un de ces verres.

XII. Cette dernière expérience est celle qui s'en écarte le plus : J'ai voulu la rapporter tout exprès pour faire voir cette plus grande différence, qui n'est cependant que de 398 toises à l'égard de la première de ces expériences. J'ai fait encore d'autres expériences, qui s'accordent assez bien avec les trois premières, & que je ne rapporte pas, pour juger que c'en est assez de celles-ci. En prenant un milieu entre tous ces résultats, il vient 2894 toises d'air pour l'obstacle équivalent à celui d'un verre ; l'on voit aussi par les deux premières expériences qu'une colonne d'air d'à peu près de 24000 toises, a fait presque disparoitre le Satellite.

XIII. Nous avons maintenant ce qui est nécessaire pour construire la Table des équations, dont il faut corriger les tems des observations



tions des émersions & immersions des Satellites. L'on trouve par le calcul, qu'il faut que la lumière totale du Satellite exprimée par le nombre 431, égal au nombre de secondes qu'il employe à sortir de l'ombre, soit réduite à 207, après avoir traversé une masse d'air de 2894 toises ; c'est à dire, qu'une masse d'air de cette épaisseur retarde le temps des émersions du premier Satellite de $3'44''(\overline{224''} - \overline{431''} - 207'')$ dans la lunette de 14 pieds, dont je me suis servi dans ces expériences, & que ce même obstacle fait avancer d'autant le tems des immersions du même Satellite. En faisant un calcul semblable pour chaque colonne d'air, correspondante à chaque degré de hauteur depuis le zenith jusqu'à 9 degrés, l'on trouve l'équation respective à l'obstacle, que chacune de ces colonnes d'air oppose à la lumière du Satellite ; c'est à dire, les tems dont il faut corriger celui des émersions & immersions de ce Satellite à la hauteur où arrivera l'observation. C'est ainsi que j'ai calculé la Table qui est à la fin de ce Mémoire, où l'on trouve l'équation correspondante à chaque degré de hauteur pour une lunette de 14. pieds, disposée de même que celle dont je me suis servi dans ces expériences.

XIV. L'expérience premiere, par laquelle on a vu, que la lumière du Satellite a presque été tout à fait dissipée à la hauteur à peu près de 9° , nous fait voir le moyen de connoître l'effet des lunettes dans les observations des Satellites. Que l'on marque le degré de hauteur où le Satellite disparoit dans la lunette dont on veut connoître l'effet ; ce sera là la hauteur où arrivera la plus grande équation pour cette lunette. La colonne d'air correspondante à la hauteur, où la lumière du satellite aura été presque entièrement dissipée, donnera l'expression de l'effet de cette lunette ; c'est à dire, l'effet de cette lunette sera d'autant plus ou moins considérable que celui de la lunette de 14. pieds, dont on s'est servi dans la premiere expérience ci-dessus, que la masse d'air correspondante à la hauteur du Satellite, où sa lumière aura paru presque entièrement dissipée dans cette lunette, sera plus ou moins forte : car le milieu à travers laquelle la lumière passe étant le même,

Et la lumière étant également dissipée dans chacune de ces lunettes à des hauteurs dont on connoit la masse d'air, ou les obstacles correspondans, il est évident, dis-je, que la quantité de lumière dans chacune de ces lunettes, ou leur effet respectif à toute autre hauteur, doit être toujours dans le rapport desdites masses d'air. L'on peut considérer l'effet de chaque lunette pour une hauteur quelconque, représenté par une différence logarithmique plus ou moins convergente, ou qui s'approche plus ou moins promptement de son axe, suivant que la lunette reçoit une plus grande quantité de lumière, ou, pour parler encore plus exactement, suivant l'effet des lunettes dans cette sorte d'observation. Car il arrive souvent qu'une lunette reçoit une plus grande quantité de lumière qu'une autre, sans que son effet en soit plus considérable; ce qui peut provenir de la qualité des verres, de la composition des miroirs, de la manière dont les uns & les autres sont travaillés, & de différens ajustemens, ou proportions des oculaires. Cela peut encore provenir d'une autre cause dont il n'est pas nécessaire de parler ici, nous contentant pour le présent de donner le moyen de connoître l'effet de toutes sortes de lunettes à réfraction, ou à réflexion, qui est ce dont on a besoin pour connoître les corrections qu'il faut faire aux observations des Satellites par rapport au différent effet des lunettes.

XV. Lors que l'on sera dans un endroit, d'où l'on ne pourra découvrir le Satellite qu'à une certaine hauteur sur l'horizon, dont la colonne d'air correspondante n'est pas assez forte pour dissiper entièrement la lumière, il n'y aura qu'à en ajouter une certaine épaisseur de terre, dont on connoitra l'obstacle équivalent en masse d'air, lequel étant ajouté à celui de la colonne correspondante à la hauteur où le Satellite disparoit, la somme de ces obstacles donnera l'expression de l'effet de la lunette.

XVI. On doit déjà commencer à voir l'état, où se trouvent les observations des Satellites de Jupiter; ces observations que l'on a faites depuis quatre-vingt ans avec tant d'ardeur pour déterminer les longitudes



tudes terrestres & pour perfectionner la navigation. C'est un vrai cahos sur lequel il faut répandre encore un grand jour pour y voir bien clair.

XVII. Nous avons fait voir, que la correction des tems des observations des Satellites varie avec la hauteur du Satellite sur l'horizon, ce qui est tout à fait opposé à ce que les Astronomes ont pensé jusqu'ici; car personne n'ignore, qu'ils corrigent le tems de ces observations correspondantes par une certaine équation respective à la longueur de la lunette, & que cette équation est toujours de la même quantité. Je crois peu nécessaire d'entrer ici dans l'examen du principe dont ils se sont servis pour établir la quantité de l'équation respective à la longueur de la lunette : nous coupons court sur tout cela, disant en un seul mot que tout ce que l'on a fait pour établir la quantité de cette équation, a été fait à l'aveugle. Nous avons fait voir encore que chaque lunette a son équation différente, variable aussi pour cette lunette à un différent degré de hauteur du Satellite sur l'horizon; d'où il est aisé de conclure que de toutes les observations des Satellites que l'on a faites jusqu'ici, il n'y en aura que très peu qui par hasard auront servi à déterminer avec quelque précision la longitude des lieux où l'on a observé. Examinons cela 1°. ou ces observations ont été faites dans un même lieu avec des lunettes de différentes longueurs, 2°. ou dans différens lieux avec des lunettes de la même longueur, 3°. ou dans différens lieux avec des lunettes de différentes longueurs. Dans tous ces cas la correction des tems des observations n'étant point constante, & la correction pour chaque lunette étant d'une différente quantité de celle qu'on avoit cru, il est clair, que les tems des observations, & par conséquent les positions des lieux, auront été fort dérangés. Ces dérangemens auront dû encore devenir bien plus considérables par la mauvaise application des mêmes corrections dont on ignoroit les principes; parce que dans un grand nombre de ces observations, où il auroit fallu corriger les tems, en les diminuant d'une certaine quantité, on les aura augmenté; & au contraire, lors qu'on auroit dû les aug-

menter, on les aura diminué ; & par là les erreurs dans les tems des observations, & dans la détermination des longitudes terrestres, auront dû devenir prodigieuses.

XVIII. Supposons, que dans le premier cas la lunette d'un des Observateurs soit de 14 pieds, & celle de l'autre de 28 pieds, toutes les deux d'un même degré de bonté respective, & disposées de la même façon que celle dont je me suis servi dans la première expérience ci-dessus ; & que l'on observe une émerfion du premier Satellite lorsqu'il est, par exemple, à $13^{\circ} 30'$ de hauteur. La correction du tems correspondante à cette hauteur pour la lunette de 14. pieds se trouve dans la Table de $7' 4''$, & la correction du tems pour la lunette de 28. pieds doit être de $\frac{1}{2}$. $7' 4'' = 3' 32''$, parce que la quantité de lumière dans des lunettes disposées de la même façon, étant dans la raison de leurs longueurs, & la quantité des équations de la Table étant réciproquement proportionnelle à la différente quantité de lumière, il est évident que la lunette de 28. pieds doit recevoir dans un même tems une quantité de lumière double de celle de la lunette de 14. pieds, & que les équations pour cette lunette doivent être moindres de la moitié ; mais à toute autre hauteur, ce n'est point $3' 32''$ dont on doit corriger le tems de l'observation par rapport à la différente longueur de ces deux lunettes. A la hauteur, par exemple, de 60° degrés la correction du tems pour la lunette de 14. pieds est marquée dans la Table de $4' 54''$, & la correction pour celle de 28. pieds ne devant être que de $\frac{1}{2}$. $4' 54'' = 2' 27''$, l'on voit, que la correction du tems pour la différence de longueur de ces deux lunettes sera différente de $1' 5''$, par rapport à la différence de hauteur dans ces deux observations. En supposant le second cas, deux Observateurs qui observent une émerfion du premier Satellite avec des lunettes de la même longueur, peuvent différer de beaucoup dans le tems de leurs observations. Car en supposant, que ces Observateurs observent avec des lunettes de 14. pieds, disposées comme celle de la première expérience, & que le Satellite se trouve pour l'un de ces Observateurs à la hauteur de

de 50 degrés, & pour l'autre à la hauteur de 20. degrés, la correction du tems pour la première de ces deux hauteurs est marquée dans la Table de 5' 13'', & de 6' 47'' pour la seconde, & par conséquent l'Observateur qui aura le Satellite à la hauteur de 20 degrés verra l'émerfion de 1' 34'' plus tard que celui qui aura le Satellite à la hauteur de 50 degrés, quoique tous deux observent avec des lunettes de la même longueur. Enfin, fupposant le troisième cas, deux Observateurs avec des lunettes de différentes longueurs peuvent observer une émerfion du Satellite à la seconde près. Qu'un Observateur observe une émerfion du premier Satellite lorsqu'il se trouve à 70 degrés, & que l'autre l'observe à 33 degrés; si le premier de ces deux Observateurs observe avec une lunette de 14 pieds, & le second avec une lunette de 18 pieds, disposée de même que celle de 14 pieds de la première expérience, ils pourront voir l'émerfion à la seconde près. Car la longueur de ces deux lunettes, ou la quantité de lumière qu'elles reçoivent dans un même tems pendant que le Satellite sort de l'ombre; est à peu près dans la raison directe des obstacles que l'Atmosphère oppose à la lumière du Satellite, à ces deux différentes hauteurs; d'où l'on voit que ces deux Observateurs, quoiqu'avec des lunettes de différentes longueurs, doivent marquer le tems de l'émerfion presque à la même seconde.

XIX. Les équations pour les différentes lunettes sont toujours dans le rapport des quantités de lumière, qu'elles reçoivent dans un même tems pendant celui de l'émerfion du Satellite; mais leur quantité est variable à mesure que les lunettes varient de longueur; quoique leur longueur soit dans le même rapport: je m'explique avec des exemples. La quantité de l'équation pour une lunette de 14 pieds à la hauteur de 30 degrés est de 6' 12''; & l'équation pour une lunette de 28 pieds à la même hauteur ne doit être que de la moitié, de sorte que la différence des équations de ces deux lunettes, dont l'une a une longueur double de l'autre, est de 3' 6''. Cependant la différence des équations à la même hauteur pour deux lunettes, l'une de 28 pieds,



& l'autre de 56, ne doit être que de $1' 33''$, quoique la dernière de ces deux lunettes ait aussi une longueur double de l'autre ; l'équation pour la lunette de 28 pieds étant de $3' 6''$, & celle pour la lunette de 56 pieds ne devant être que de $1' 33''$; d'où l'on voit que le rapport des équations est comme la longueur des lunettes, mais leur quantité est dans la raison inverse de la longueur des mêmes lunettes ; c'est à dire, que la différence des équations entre des lunettes qui conservent le même rapport de longueur, diminué à mesure que la longueur des lunettes augmente, & que cette différence devient de plus en plus grande, à mesure que la longueur des lunettes est moindre.

XX. Maintenant on peut voir clair sur les principes & la quantité des corrections, qu'il faut faire aux tems des émerfions & immerfions du premier Satellite & sur la maniere dont on doit s'en servir. L'on voit qu'elle est l'extrême confusion, où doivent se trouver les observations des Satellites, & les longitudes des lieux terrestres déterminées par ces observations. Tous les cas que nous venons d'examiner, doivent donner ~~des~~ ^{des} résultats fort différens pour les tems des observations ; cependant point de distinction dans tout cela jusqu'à présent. On augmentoit la différence des tems des observations lorsqu'il falloit les diminuer, & on les diminueoit lorsqu'il falloit les augmenter, par le moyen d'une correction dont on ignoroit le principe, la quantité, & l'application. D'autres fois, on aura retranché de fort bonnes observations, parce qu'elles seroient fort différentes d'un grand nombre d'autres faites dans les mêmes lieux, mais qui nécessairement devoient en différer de beaucoup à cause des différentes circonstances, la différente hauteur du Satellite sur l'horizon, & la différente longueur des lunettes.

XXI. Ce que l'on vient d'établir pour le premier Satellite en particulier doit être entendu en général pour les trois autres, dont les corrections qu'il faut faire aux tems des observations doivent être d'autant plus considérables, que le Satellite a un mouvement periodique plus



plus lent, & qu'il employe par conséquent plus de tems à sortir de l'ombre. Mais, pour déterminer la quantité des équations pour chaque Satellite avec plus de précision, il faut connoître mieux qu'on ne le connoit encore la grandeur de leurs diamètres, une petite différence dans la grandeur du diamètre devant produire une différence d'autant plus considérable dans les tems des observations correspondantes, que le Satellite a un mouvement periodique plus lent. D'où l'on voit que, si le diamètre du premier Satellite est moindre que celui dont nous nous sommes servis pour la construction de la Table, les équations seront aussi moindres : cependant les différences qui en proviendront, ne peuvent pas être si considérables que celles des autres Satellites. Car la quantité des équations pour chaque Satellite en particulier doit être dans la raison composée de leurs tems périodiques, & de celle de leurs diamètres. Si l'on suppose le diamètre du quatrième Satellite égal à celui du premier, comme M. *Cassini* l'a aussi conclu par ses observations, l'équation du tems des émersions & immersions du quatrième Satellite près du zenith, observées avec une lunette d'un effet équivalent à celui de la lunette de 14 pieds, cette équation, dis-je, peut monter à près de trois quarts d'heure ; c'est à dire, que l'Observateur marquera le tems de l'émerfion apparente près de trois quarts d'heure après le tems de l'émerfion vraie. Et la plus grande équation de ce Satellite pour cette lunette pouvant monter à plus d'une heure, l'on voit aisément que la différence des tems entre une observation faite au zenith, & une autre à la hauteur de la plus grande équation pour cette lunette, à 9. degrés à peu près, ces deux observations étant faites dans les mêmes circonstances, l'on voit, dis-je, que cette différence des tems peut monter à près d'une demi-heure. Cette différence doit être encore plus considérable, lorsque ces observations seront faites avec des lunettes dont l'effet sera fort différens. On ne doit donc plus s'étonner des prodigieuses différences que l'on trouve dans les tems des observations de ce Satellite, dont on ne sçavoit à quoi attribuer la cause. Enfin, l'on s'apperçoit aisément, que les irrégularités dans les mouvemens du troisième Satellite, respectivement à son diamètre, doi-

doivent être plus considérables que celle des autres Satellites; ce Satellite étant assés sensiblement plus gros que chacun des autres.

XXII. Mais, lorsqu'on fera ces expériences, l'on aura attention aussi à la différente quantité de lumière du Satellite par rapport à sa distance au Soleil, & à sa distance à la Terre. Cette différente quantité de lumière du Satellite doit le faire disparoître dans différens tems à différentes hauteurs sur l'horizon, & de là il doit arriver qu'une même lunette doit faire différens effets dans différens tems; c'est à dire, qu'avec une même lunette, quoique le Satellite ait une même hauteur sur l'horizon, le tems des observations doit avancer ou retarder suivant la différente quantité de lumière du Satellite, laquelle doit être à peu près trois fois plus forte lorsque Jupiter sera le plus proche de la Terre, & en même tems dans la moindre distance au Soleil, que lorsqu'il s'en trouvera dans ses plus grandes distances, comme il est aisé de voir par le calcul. Cependant les différentes augmentations de lumière du Satellite pendant le tems de son émerfion, étant proportionnelles au tems qu'une même portion du Satellite employe à sortir de l'ombre, comme nous l'avons fait voir ci-dessus, cette variation de lumière ne change en rien le rapport des équations à l'égard de l'effet des lunettes dans les mêmes observations correspondantes, parce que la variation de lumière du Satellite est dans chaque lunette toujours proportionnelle à leur effet; de sorte qu'une lunette qui recevra une quantité de lumière double d'une autre dans un tems, en recevra toujours une quantité de lumière double dans un tems quelconque, & l'équation respective pour le différent effet de ces deux lunettes doit être toujours dans la même proportion.

XXIII. Mais ce n'est pas la même chose à l'égard de la différence de leurs équations, comme il est aisé de concevoir par ce que nous avons dit dans le paragraphe XX. Car dans les différentes distances de Jupiter au Soleil & à la Terre, une même lunette devant recevoir une plus ou moins grande quantité de lumière dans un même tems pen-



pendant celui de l'émerfion du Satellite, il est clair, par ce que nous en avons dit dans ledit paragraphe, qu'il y doit avoir une variation dans la quantité des équations de la Table par rapport à une même lunette dans différens tems ; mais la loi de cette variation est connue, devant être toujours dans la raison composée des quarrés des distances de Jupiter au Soleil & à la Terre. L'on doit donc augmenter ou diminuer les équations de la Table, ou la différence des équations des lunettes, dans la raison de la quantité de lumière, que la lunette reçoit dans différens tems, suivant les différentes distances du Satellite au Soleil & à la Terre, ces corrections étant rapportées à la distance du Satellite à la Terre & au Soleil, le 24 Mai 1755 tems de l'expérience qui a servi de fondement à la construction de la Table, c'est à dire, qu'il faut les rapporter au tems de l'expérience où le Satellite à la hauteur à peu près de 9 degrés commençoit à disparoitre dans la lunette de 14 pieds. La diminution de la lumière du Satellite dans ses plus grandes distances au Soleil & à la Terre étant exprimée par 124368, l'on trouve la diminution de la lumière du Satellite dans le tems des expériences de cette nuit exprimée par 56666 ; avec lequel nombre on doit comparer tous les autres nombres, qui exprimeront aussi la raison composée des quarrés des distances du Satellite à la Terre & au Soleil dans un autre tems quelconque, pour avoir le rapport des différentes quantités de lumière du Satellite dans différens tems, & pour avoir la quantité dont il faudra augmenter ou diminuer les équations de la Table.

XXIV. Il est encore absolument nécessaire d'avoir égard dans ces expériences à la distance du Satellite à Jupiter. Car, à mesure que le Satellite en approche, la lumière devient de plus en plus foible, & il paroît diminuer de grandeur. *Galilée* qui a fait la découverte de ces Satellites, avoit d'abord fait cette remarque ; mais on en est resté là, &, depuis ce célèbre Philosophe jusqu'à présent, les Astronomes n'ont pas même entrepris d'examiner de combien cette diminution de lumière peut faire retarder le tems des émerfions, & devancer celui des immerfions des Satellites. Il est vrai, comme on le conçoit aisément, qu'on

out dû être rebuté dans cette recherche, sans l'avoir fait précéder par tout ce que nous avons fait voir dans ce Mémoire. Voici maintenant la maniere de pouvoir parvenir à cette connoissance importante. Dans le tems que la Satellite sera assés éloigné de Jupiter, par exemple, à un diamètre de cette Planete, l'on dissipera sa lumiere par le moyen des verres que l'on mettra devant l'oculaire de la lunette, & dont on connoitra l'obstacle équivalent en masse d'air. Que l'on fasse la même chose, lorsque le Satellite se trouvera assés près de Jupiter. L'obstacle du verre exprimé en masse d'air, joint à la colonne d'air correspondante à la hauteur où le Satellite se sera trouvé dans le tems de chaque expérience, donnera la totalité de l'obstacle qu'il a falu dans chacune de ces expériences, pour que la lumiere du Satellite fut presque entièrement dissipée; & la différence des obstacles fera connoitre la différente quantité de lumiere du Satellite à ces deux différentes distances de Jupiter; d'où l'on connoitra de combien le Satellite diminué de lumiere à toute autre distance de Jupiter. Car cette diminution doit être dans le rapport des quarrés des distances du Satellite à sa Planete. Cela étant connu, l'on corrigera les équations de la Table de la quantité respective au plus ou moins de lumiere du Satellite, suivant sa distance à Jupiter. Cette correction, qu'il faut faire au tems des émersions & immersions du Satellite, lorsqu'elles arrivent bien près du disque de Jupiter, doit être considérable. La distance du Satellite au disque de Jupiter, lorsqu'il sortit de l'ombre la nuit du 24 Mai, par le calcul, étoit à peu près de 0,95 parties du demi-diamètre de cette Planete; ainsi, quand on aura connu par expérience, de combien le Satellite diminué de lumiere à une certaine distance de Jupiter, l'on sçaura de combien la lumiere du Satellite est affoiblie, lorsqu'il s'en trouvera à une autre distance quelconque, & l'on diminuera les équations de la Table, si le Satellite est plus distant de Jupiter de 0,95 du demi-diamètre de cette Planete; & au contraire on augmentera ces équations, lorsque sa distance en sera plus grande. Le rapport des équations à l'égard des différentes lunettes en est toujours le même; mais la quantité des équations qui constituent ce rapport, est variable dans la raison réciproque

de

de la quantité de lumière du Satellite, comme nous l'avons déjà dit dans les paragraphes précédents.

XXV. Ce que nous venons de dire, pour connoître la diminution de la lumière du Satellite à ses différentes distances à Jupiter, peut servir tout de même pour connoître la diminution de la lumière du Satellite à ses différentes distances de la Lune, eu égard aux différentes illuminations de cette Planète, dont on connoît le rapport par le moyen de ses phases. Ainsi, dans les observations où le Satellite sera assez proche de la Lune, on augmentera les équations de la Table dans la raison réciproque de la diminution de la lumière.

XXVI. Les équations dont il faudra corriger celles de la Table, & qui proviennent de ces dernières causes, de la distance de Jupiter à la Terre & au Soleil, de la distance du Satellite à Jupiter, & de la différente illumination de la Lune, lorsqu'elle se trouvera assez proche du Satellite, pour pouvoir affoiblir sa lumière, ces équations dis-je, ne peuvent être considérables, que lorsque la différence de longueur des lunettes des observations correspondantes, ou en parlant plus généralement, lorsque leur effet en sera différent; & ces équations diminueront de plus en plus, à mesure qu'on se servira de lunettes plus longues, ou qui feront un plus grand effet, quoique leur différence de longueur soit la même que celle entre deux autres lunettes moins longues. Il est fort aisé de concevoir tout cela, par ce qu'on en a déjà fait voir, & particulièrement par ce qu'on a dit dans les paragraphes XX & XXIII.

XXVII. Je suis obligé, comme on le voit, de ne faire qu'indiquer ces choses, dont chacune mérite un travail en particulier. J'ai pris le parti de réduire tout ce que j'ai fait sur cette matière au peu de mots de ce Mémoire, voyant qu'il ne m'étoit pas possible actuellement d'entreprendre un ouvrage complet par rapport à l'étendue qu'il demande. Un examen détaillé de tout cela m'auroit mené trop loin, principalement s'il falloit entrer dans celui de la Théorie même des

Satellites, fondée sur les observations. L'importance de la matière & la nécessité même d'un pareil travail ne peut pas manquer de trouver un Astronome doué de tout le zèle & de toute la constance nécessaire pour y parvenir. Que l'on répète les expériences, & qu'on les perfectionne même, si l'on voit qu'elles ont besoin d'être perfectionnées. Mais, indépendamment d'aucune expérience, lorsqu'on voudra connaître la différence des équations pour deux lunettes à un degré quelconque de hauteur, il ne faut avoir qu'une bonne observation, faite par deux Observateurs exacts & scrupuleux, sur toutes les attentions que l'on doit avoir dans une observation fondamentale, ou qui doit servir de base à toutes les équations dont il faudra corriger le tems des observations correspondantes, faites avec ces deux lunettes, à toute autre hauteur du Satellite sur l'horizon. Car, par ce que nous avons fait voir dans ce Mémoire, il est évident que la différence des tems de l'observation, faite dans un même lieu par deux Observateurs avec des lunettes de différente longueur, ou dans différens lieux avec des lunettes de différente, ou de la même longueur; il est évident, dis-je, que la différence de tems de l'observation pour ces deux lunettes sera toujours à l'équation respective de la Table dans le même rapport pour une autre hauteur quelconque du Satellite sur l'horizon. Voici les formules générales qui dérivent la Théorie de ce Mémoire.

XXVIII. $\Theta - \Lambda = \Theta$, expression générale du tems, dont il faut corriger celui de l'observation par rapport à la hauteur du Satellite sur l'horizon, cette observation étant faite avec une lunette dont l'effet est exprimé par E.

$\Theta \times \frac{E}{F}$, expression générale du tems, dont il faut corriger celui de l'observation par rapport à la hauteur du Satellite sur l'horizon, & par rapport au différent effet de la lunette F.

$\Theta \times \frac{E}{F} \times \frac{A^2 \times B^2}{C^2 \times D^2}$, expression générale du tems, dont il faut corriger celui de l'observation par rapport à la hauteur du Satellite sur l'ho-

l'horizon, par rapport au différent effet de la lunette F, & par rapport aux distances de Jupiter au Soleil & à la Terre.

$$\Theta \times \frac{E}{F} \times \frac{A^2 \times B^2}{C^2 \times D^2} \times \frac{G^2}{H^2}, \text{ expression générale du tems, dont il}$$

faut corriger celui de l'observation par rapport à la hauteur du Satellite sur l'horizon, par rapport au différent effet de la lunette F, par rapport aux distances de Jupiter au Soleil & à la Terre, & par rapport à la distance du Satellite à Jupiter.

$$\Theta \times \frac{E}{F} \times \frac{A^2 \times B^2}{C^2 \times D^2} \times \frac{G^2}{H^2} \times \frac{P}{N \times Q^2}, \text{ expression générale du tems,}$$

dont il faut corriger celui de l'observation par rapport à la hauteur du Satellite sur l'horizon, par rapport au différent effet de la lunette F, par rapport aux distances de Jupiter au Soleil & à la Terre, par rapport à la distance du Satellite à Jupiter, & par rapport à la distance du Satellite à la Lune, & aux différentes illuminations de cette Planete.

L = colonne de l'Atmosphère de 2894 toises d'un air équivalent à celui d'ici-bas, & dont l'obstacle a été trouvé égal à celui d'un verre.

Logarithme T = log. 0,3180, dont le nombre correspondant 2,0798 exprime le rapport de la diminution de la lumière totale du Satellite à travers une colonne de l'Atmosphère de 2894 toises, d'un air équivalent à celui d'ici-bas.

M, une autre colonne quelconque de l'Atmosphère correspondante à la hauteur du Satellite.

Δ , log. 2,6345 = log. du nombre 431'' = Φ , qui exprime la force de la lumière totale du Satellite par le tems qu'il emploie à sortir de l'ombre.

$$\text{Log. } \Delta - \text{Log. } \frac{T \times M}{L} = \text{Log. dont le nombre} = \Lambda.$$

$\Phi - \Lambda = \Theta$ = diminution de la lumière du Satellite à la hauteur correspondante à la colonne M.

E, lunette de 14 pieds, disposée comme celle des expériences, ou en général l'effet de cette lunette exprimé par E.

F, une autre lunette de différente longueur, ou l'effet d'une autre lunette, ou d'un télescope quelconque.

A, distance de Jupiter au Soleil dans un tems quelconque.

B, distance de Jupiter à la Terre dans un tems quelconque.

C, distance de Jupiter au Soleil dans la nuit des expériences, du 24 Mai.

D, distance de Jupiter à la Terre dans la même nuit.

G, distance du Satellite à Jupiter dans le tems des expériences.

H, distance du Satellite à Jupiter dans un autre tems quelconque.

N, diamètre de la Lune.

P, Sinus versé de la partie éclairée de la Lune.

Q, distance du Satellite à la Lune.

P. S. Une grande élévation du lieu de l'observation par rapport à l'horizon de la Mer doit encore produire une nouvelle équation, comme il est visible par ce qu'on a établi dans ce Mémoire, les tems des émerfions devant arriver plutôt dans les lieux qui auront une plus grande élévation, & ceux des immerfions plus tard, toutes les autres circonstances étant d'ailleurs supposées les mêmes : & il doit arriver la même chose par rapport aux différentes hauteurs du Barometre en différens tems dans un même lieu. La hauteur du Barometre dans le tems de l'observation du 24 Mai, étoit de 28,08 pouces, observée par M. de *Isle*. Soit donc cette hauteur exprimée par R, celle dans un autre tems, ou dans un autre lieu quelconque, exprimée par S ; en augmentant ou en diminuant la colonne de l'Atmosphère M dans le rapport de $\frac{R}{S}$, & en faisant après le même calcul indiqué par les formules précé-

des, l'on aura l'expression générale du tems dont il faut corriger celui de l'observation par rapport à la hauteur M du Satellite sur l'horizon, par rapport à la différente longueur, ou au différent effet des lunettes, par rapport aux distances de Jupiter au Soleil & à la Terre, par rap-
port

port à la distance du Satellite au disque de Jupiter; par rapport à la distance du Satellite à la Lune, & aux différentes illuminations de cette Planete; & par rapport à la hauteur du Barometre.

• L'équation par rapport à la distance du Satellite à la Lune, & par rapport aux différentes illuminations de cette Planete, n'est pas considérable, lorsque cette distance est fort grande. La nuit du 16 Juin la Lune étoit presque dichotome, & elle s'est trouvée distante du Satellite de 4 à 5 degrés pendant le tems des expériences; mais cela n'a causé aucune différence bien sensible dans les tems des différentes émerfions observées à travers différentes épaisseurs de verre, après l'émerfion observée à la maniere ordinaire. La même chose doit arriver à l'égard de la distance du Satellite à Jupiter, lorsque cette distance sera assez considérable. Ainsi, par les expériences que l'on fera pour déterminer la diminution de la lumiere du Satellite par rapport à ses différentes distances à Jupiter & à la Lune, l'on déterminera les limites de cet affoiblissement de la lumiere du Satellite; c'est à dire, la distance du Satellite à Jupiter & à la Lune, où la lumiere reçoit du Satellite un plus grand affoiblissement possible. Cela est nécessaire à connoître, pour ne pas mettre dans la substitution des termes des formules, des quantités de distances, où la lumiere du Satellite ne reçoit plus de diminution sensible.

Les observations des émerfions à travers différentes épaisseurs de verre, m'ont servi à connoître le tems que le Satellite employoit à sortir de l'ombre; c'est à dire, le tems depuis qu'il commençoit à se faire voir jusqu'à ce qu'il eut recouvré la plus grande quantité de lumiere respective à sa hauteur sur l'horizon. C'est là le moyen que je me suis imaginé pour pouvoir en juger avec une certaine précision: & ce même moyen m'a servi aussi pour comparer les différentes quantités de lumiere du Satellite à ses différentes hauteurs sur l'horizon, avec les tems qu'il employoit à sortir de l'ombre. J'ai trouvé ces tems un peu trop grands eu égard à ceux qu'il devoit employer suivant l'expérience de la diminution de la lumiere à travers les masses d'air respectives à ses différentes hauteurs sur l'horizon.

TABLE

T A B L E

des équations du premier Satellite pour tous les degrés de hauteur sur l'horizon, pour une lunette de 14 pieds de longueur, dont l'ouverture de l'objectif est de 1 pouce 4 lignes, & le foyer de l'oculaire 3 pouces 1 $\frac{1}{2}$ ligne.

Hauteurs du Satellite	Colonne d'un air équivalent à celui d'ici-bas	Corrections correspondantes	Lumière du Sat. en part. du tems qu'il emploie à sortir de l'ombre	Hauteurs du Satellite	Colonne d'un air équivalent à celui d'ici-bas	Corrections correspondantes	Lumière du Sat. en part. du tems qu'il emploie à sortir de l'ombre
90°	3911	4' 30"	161"	66°	4281	4' 45"	146'
89	3912	4 31	160	65	4315	4 46	145
88	3913	4 31	160	64	4351	4 48	143
87	3916	4 31	160	63	4390	4 48	142
86	3921	4 31	160	62	4430	4 49	141
85	3926	4 31	160	61	4472	4 52	139
84	3933	4 32	159	60	4516	4 54	137
83	3940	4 32	159	59	4563	4 56	135
82	3949	4 32	159	58	4612	4 58	133
81	3952	4 33	158	57	4665	4 59	132
80	3971	4 33	158	56	4728	5 1	130
79	3984	4 34	157	55	4775	5 2	129
78	3998	4 34	157	54	4834	5 4	127
77	4014	4 35	156	53	4897	5 6	125
76	4031	4 35	156	52	4963	5 8	123
75	4049	4 36	155	51	5033	5 11	121
74	4069	4 37	154	50	5106	5 13	118
73	4090	4 38	153	49	5182	5 15	116
72	4112	4 39	152	48	5262	5 17	114
71	4136	4 40	151	47	5347	5 20	111
70	4162	4 41	150	46	5436	5 22	109
69	4189	4 42	149	45	5531	5 25	106
68	4218	4 43	148	44	5630	5 27	104
67	4249	4 44	147	43	5735	5 30	101

Hauteurs

Hauteurs du Satellite	Colonne d' un air équi- valent à ce- lui d'ici-bas	Corrections correspon- dantes	Lumière du Sat. en part. du tems qu' il emploie à sortir de l'ombre	Hauteurs du Satellite	Colonne d' un air équi- valent à ce- lui d'ici-bas	Corrections correspon- dantes	Lumière du Sat. en part. du tems qu' il emploie à sortir de l'ombre
42°	5845	5' 33"	98 ^H	19°	11890	6' 50 ^L	21 ^H
41	5961	5' 36	95	18	12515	6' 53	18
40	6084	5' 39	92	17	13220	6' 56	15
39	6215	5' 42	89	16	14000	6' 59	12
38	6353	5' 45	86	15	14860	7' 1	10
37	6499	5' 48	83	14	15880	7' 3	8
36	6554	5' 51	80	13 30	16512	7' 4	7
35 10	6770	5' 53	78	13	17012	7' 5	6
35	6819	5' 55	76	12 30	17768	7' 6	5
34	6994	5' 58	73	12	18344	7' 7	4
33	7181	6' 1	70	11 20	19498	7' 7	4
32	7380	6' 4	67	11	19908	7' 8	3
31	7594	6' 8	63	10	21745	7' 9	2
30	7822	6' 12	59	9 30	23043	7' 10	2
29	8067	6' 15	56	9	23975	7' 11	0
28	8331	6' 19	52	8	26672	Lun. de 15 pieds 0 pouc.	
27	8614	6' 22	49	7	29996	Lun. de 16 pieds 0 pouc.	
26	8822	6' 26	45	6	34300	Lun. de 17 pieds 1 pouc.	
25	9254	6' 30	41	5	39893	Lun. de 18 pieds 1 pouc.	
24	9616	6' 33	38	4	47480	Lun. de 20 pieds 3 pouc.	
23	10010	6' 37	34	3	58182	Lun. de 21 pieds 2 pouc.	
22	10440	6' 40	31	2	74429	Lun. de 22 pieds 2 pouc.	
21	10913	6' 44	27	1	100930	Lun. de 24 pieds 7 pouc.	
20	11341	6' 47	24	0	138823	Lun. de 25 pieds 7 pouc.	

L'on trouve par le calcul, que les différens obstacles de l'Atmosphère au dessous de 9 degrés, doivent faire disparoitre le Satellite dans les lunettes des longueurs marquées dans la petite Table vis à vis ces mêmes obstacles: ces lunettes étant supposées du même degré de bonté, & disposées comme celle de 14 pieds de la première expérience, laquelle expérience a servi de principal fondement pour la construction de la Table.

DE LA FIGURE DES SUPPORTS D'UNE VOUTE, PAR M. AEPINUS.

Traduit du Latin.

1. Si nous supposons une voûte quelconque ADB , de quelque figure qu'elle soit, une de ses parties quelconques, comme $cdef$, agit contre la partie qui lui est contiguë, $gche$, & fait effort pour l'élever, comme cela peut être aisément connu par la doctrine de la résolution & de la composition des forces. Il peut cependant arriver, que cette force ne soit point réduite en acte, lorsque la pesanteur de la partie $gche$ résiste suffisamment, & quelquefois à cause de sa cohésion avec les autres parties. Et ce n'est que lorsque cet état a lieu, par rapport à toutes les parties sans exception, que la voûte est dite être dans un état de consistance.

Si nous supposons une semblable voûte, parvenue à l'état de consistance, qui repose sur les supports AC , BE , elle fait effort contre eux, de la même manière qu'un corps unique, de la même figure que cette voûte, agiroit, pour produire la séparation de ces corps. En effet, comme toutes les parties sont réunies par un lien qui ne permet pas qu'aucune puisse se détacher des autres ; & qu'il en seroit de même, si on lui substituoit un corps unique, il n'est pas difficile de déduire de là, la vérité des idées que je viens de proposer. Si donc aux derniers points de la voûte on élève des lignes Af , Bf , qui soient perpendiculaires à la courbure, & qu'on les prolonge jusqu'à ce qu'elles se rencontrent, tant entr'elles, qu'avec HK , tangente de la courbe par le sommet, il paroît que la voûte n'agit pas autrement pour séparer les supports, que feroit le coin HfK , égal en pesanteur à la voûte AB ; d'où l'on voit sans peine de quelle manière, & avec quelle force.

Tab. VI.

ad pag. 386.

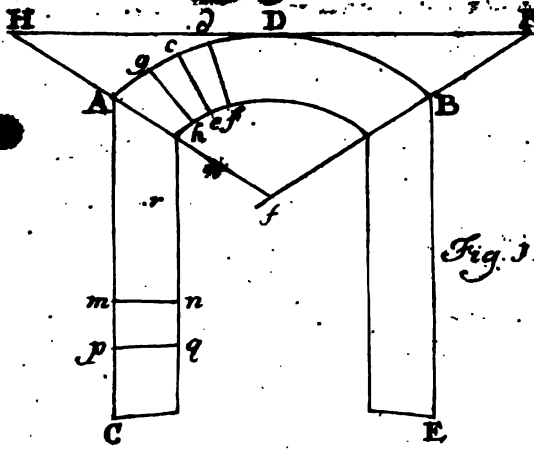


Fig. 1.

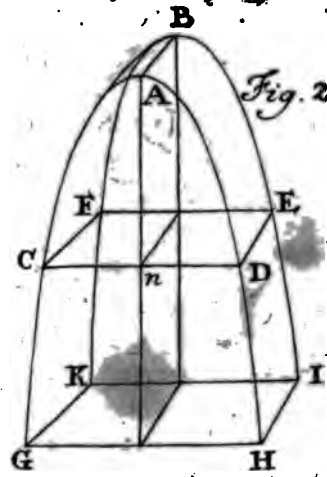


Fig. 2.

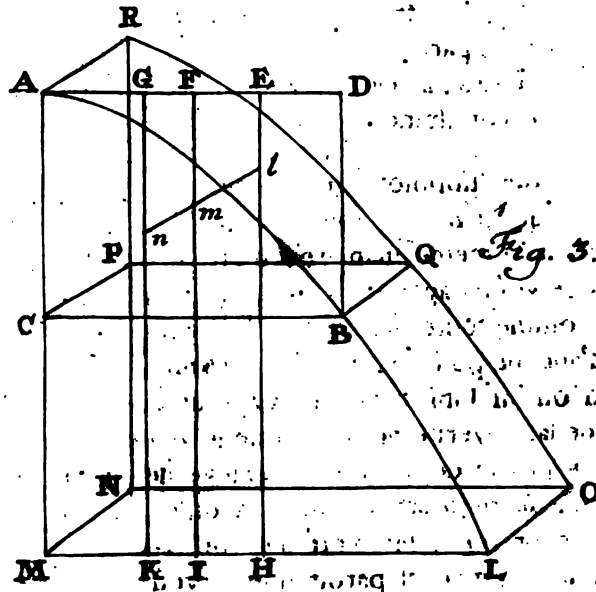


Fig. 3.

1. The first step in the process is to identify the problem or issue that needs to be addressed. This involves gathering information and understanding the context of the problem.

1. The first step in the process of the investigation is the identification of the problem. This is done by the investigator who is responsible for the investigation. The investigator must identify the problem and the scope of the investigation. The investigator must also identify the objectives of the investigation and the methods to be used. The investigator must also identify the resources available for the investigation.

... ..

[illegible]

... ..

... ..

... ..

19. The Commission is satisfied that the Government has taken the necessary steps to ensure that the rights of the people of the Territory are protected and that the interests of the people are taken into account in the process of development.

1997, 1998, 1999, 2000, 2001, 2002, 2003, 2004, 2005, 2006, 2007, 2008, 2009, 2010, 2011, 2012, 2013, 2014, 2015, 2016, 2017, 2018, 2019, 2020, 2021, 2022, 2023, 2024, 2025, 2026, 2027, 2028, 2029, 2030, 2031, 2032, 2033, 2034, 2035, 2036, 2037, 2038, 2039, 2040, 2041, 2042, 2043, 2044, 2045, 2046, 2047, 2048, 2049, 2050, 2051, 2052, 2053, 2054, 2055, 2056, 2057, 2058, 2059, 2060, 2061, 2062, 2063, 2064, 2065, 2066, 2067, 2068, 2069, 2070, 2071, 2072, 2073, 2074, 2075, 2076, 2077, 2078, 2079, 2080, 2081, 2082, 2083, 2084, 2085, 2086, 2087, 2088, 2089, 2090, 2091, 2092, 2093, 2094, 2095, 2096, 2097, 2098, 2099, 2100, 2101, 2102, 2103, 2104, 2105, 2106, 2107, 2108, 2109, 2110, 2111, 2112, 2113, 2114, 2115, 2116, 2117, 2118, 2119, 2120, 2121, 2122, 2123, 2124, 2125, 2126, 2127, 2128, 2129, 2130, 2131, 2132, 2133, 2134, 2135, 2136, 2137, 2138, 2139, 2140, 2141, 2142, 2143, 2144, 2145, 2146, 2147, 2148, 2149, 2150, 2151, 2152, 2153, 2154, 2155, 2156, 2157, 2158, 2159, 2160, 2161, 2162, 2163, 2164, 2165, 2166, 2167, 2168, 2169, 2170, 2171, 2172, 2173, 2174, 2175, 2176, 2177, 2178, 2179, 2180, 2181, 2182, 2183, 2184, 2185, 2186, 2187, 2188, 2189, 2190, 2191, 2192, 2193, 2194, 2195, 2196, 2197, 2198, 2199, 2200, 2201, 2202, 2203, 2204, 2205, 2206, 2207, 2208, 2209, 2210, 2211, 2212, 2213, 2214, 2215, 2216, 2217, 2218, 2219, 2220, 2221, 2222, 2223, 2224, 2225, 2226, 2227, 2228, 2229, 2230, 2231, 2232, 2233, 2234, 2235, 2236, 2237, 2238, 2239, 2240, 2241, 2242, 2243, 2244, 2245, 2246, 2247, 2248, 2249, 2250, 2251, 2252, 2253, 2254, 2255, 2256, 2257, 2258, 2259, 2260, 2261, 2262, 2263, 2264, 2265, 2266, 2267, 2268, 2269, 2270, 2271, 2272, 2273, 2274, 2275, 2276, 2277, 2278, 2279, 2280, 2281, 2282, 2283, 2284, 2285, 2286, 2287, 2288, 2289, 2290, 2291, 2292, 2293, 2294, 2295, 2296, 2297, 2298, 2299, 2300, 2301, 2302, 2303, 2304, 2305, 2306, 2307, 2308, 2309, 2310, 2311, 2312, 2313, 2314, 2315, 2316, 2317, 2318, 2319, 2320, 2321, 2322, 2323, 2324, 2325, 2326, 2327, 2328, 2329, 2330, 2331, 2332, 2333, 2334, 2335, 2336, 2337, 2338, 2339, 2340, 2341, 2342, 2343, 2344, 2345, 2346, 2347, 2348, 2349, 2350, 2351, 2352, 2353, 2354, 2355, 2356, 2357, 2358, 2359, 2360, 2361, 2362, 2363, 2364, 2365, 2366, 2367, 2368, 2369, 2370, 2371, 2372, 2373, 2374, 2375, 2376, 2377, 2378, 2379, 2380, 2381, 2382, 2383, 2384, 2385, 2386, 2387, 2388, 2389, 2390, 2391, 2392, 2393, 2394, 2395, 2396, 2397, 2398, 2399, 2400, 2401, 2402, 2403, 2404, 2405, 2406, 2407, 2408, 2409, 2410, 2411, 2412, 2413, 2414, 2415, 2416, 2417, 2418, 2419, 2420, 2421, 2422, 2423, 2424, 2425, 2426, 2427, 2428, 2429, 2430, 2431, 2432, 2433, 2434, 2435, 2436, 2437, 2438, 2439, 2440, 2441, 2442, 2443, 2444, 2445, 2446, 2447, 2448, 2449, 2450, 2451, 2452, 2453, 2454, 2455, 2456, 2457, 2458, 2459, 2460, 2461, 2462, 2463, 2464, 2465, 2466, 2467, 2468, 2469, 2470, 2471, 2472, 2473, 2474, 2475, 2476, 2477, 2478, 2479, 2480, 2481, 2482, 2483, 2484, 2485, 2486, 2487, 2488, 2489, 2490, 2491, 2492, 2493, 2494, 2495, 2496, 2497, 2498, 2499, 2500, 2501, 2502, 2503, 2504, 2505, 2506, 2507, 2508, 2509, 2510, 2511, 2512, 2513, 2514, 2515, 2516, 2517, 2518, 2519, 2520, 2521, 2522, 2523, 2524, 2525, 2526, 2527, 2528, 2529, 2530, 2531, 2532, 2533, 2534, 2535, 2536, 2537, 2538, 2539, 2540, 2541, 2542, 2543, 2544, 2545, 2546, 2547, 2548, 2549, 2550, 2551, 2552, 2553, 2554, 2555, 2556, 2557, 2558, 2559, 2560, 2561, 2562, 2563, 2564, 2565, 2566, 2567, 2568, 2569, 2570, 2571, 2572, 2573, 2574, 2575, 2576, 2577, 2578, 2579, 2580, 2581, 2582, 2583, 2584, 2585, 2586, 2587, 2588, 2589, 2590, 2591, 2592, 2593, 2594, 2595, 2596, 2597, 2598, 2599, 2600, 2601, 2602, 2603, 2604, 2605, 2606, 2607, 2608, 2609, 2610, 2611, 2612, 2613, 2614, 2615, 2616, 2617, 2618, 2619, 2620, 2621, 2622, 2623, 2624, 2625, 2626, 2627, 2628, 2629, 2630, 2631, 2632, 2633, 2634, 2635, 2636, 2637, 2638, 2639, 2640, 2641, 2642, 2643, 2644, 2645, 2646, 2647, 2648, 2649, 2650, 2651, 2652, 2653, 2654, 2655, 2656, 2657, 2658, 2659, 2660, 2661, 2662, 2663, 2664, 2665, 2666, 2667, 2668, 2669, 2670, 2671, 2672, 2673, 2674, 2675, 2676, 2677, 2678, 26

1. *Chlorophyll a* and *Chlorophyll b* were determined by the method of Arar and Collins (1971).

... ..

1. *Journal of the American Medical Association*, 1997; 277: 1033-1038.

1. *Journal of the American Medical Association*, 1997; 277: 1025-1030.

1. *Journal of the American Medical Association*, 1990; 263: 1025-1026.



force la voûte agit pour séparer les supports. Cette force de la voûte se divise en deux parties, l'une horizontale, l'autre verticale, dont il n'y a que la première, qui déploie son action contre les supports.

Mais il faut que ces supports foyent plus forts dans les points inférieurs que dans ceux d'en-haut. Car posez, par exemple, que le support doive se briser en mn ; il est manifeste au premier coup d'œil, que la force appliquée en A agit ici par le moyen d'un levier, dont le point de repos est placé en m . Lors donc que le bras du levier vient à s'allonger, il faut que le moment de la force appliquée au levier s'accroisse en même tems ; d'où il paroît clairement, que la force de la voûte, qui est toujours appliquée en A , & doit être censée parallèle à l'horison, tend avec plus de force à rompre le support dans la section inférieure $p q$, que dans une section supérieure quelconque mn . Si donc il s'agit de construire un support, qui soit capable de résister suffisamment partout, il doit assurément avoir plus de fermeté dans les points d'embas, que dans ceux qui sont plus élevés.

La résistance du support se déduit d'un double fondement. D'abord il résiste par sa seule gravité. En effet, que le support doive se rompre dans la section mn , & que le centre de gravité de la partie Amn tombe en r ; il faut d'abord aux yeux, que cette pesanteur résiste au mouvement du levier autour du point m , & par conséquent, au moins en partie, à la force de la voûte.

Mais il y a encore une autre force, qui conspire avec la force de gravité, sçavoir la cohésion des parties du support dans la section mn ; & elle doit aussi entrer en considération, puisque ce n'est qu'après qu'elle est surmontée, que le support vient à se rompre.

Il convient donc, en vertu de ce qui a été dit jusqu'ici, de donner à tout support une telle figure, que la gravité d'une partie quelconque Amn , & la cohésion des parties dans la section mn , prises ensemble, dans le levier Amn , se trouvent en équilibre avec la force horizontale de la voûte.

Pour en venir à bout, on n'est arrêté que par le calcul qui concerne la cohésion. Le célèbre *Galilée*, qui a le premier traité la doctrine de la résistance des solides, imaginoir des corps, dont la cohésion ne peut être détruite que par un acte unique, c'est à dire, des corps parfaitement roides. Cette théorie ne sçauroit être appliquée aux poutres, aux métaux, & à d'autres corps semblables, sans que la vérité en souffre. En effet, ce n'est jamais par un seul acte que leur cohésion est rompuë, mais on est obligé de se les représenter comme composés de filamens propres à entrer dans un état de tension, de sorte que les parties qui sont autour de n se rompent les premières, sans qu'il en arrive autant à celles qui sont les plus proches de m , parce qu'elles ne sont pas encore tenduës dans un degré suffisant. Rien n'empêche cependant qu'on ne s'en tienne dans ce cas-ci à la théorie de *Galilée*. Car communément les voûtes sont posées sur des murs, de façon, qu'on ne peut regarder les supports comme composés de filamens élastiques, & que leur cohésion, si elle vient à se rompre, y est déterminée par un acte unique, tout comme cela arrive aux corps roides.

Ces choses étant présupposées, je vais m'attacher à déterminer la figure des supports, en commençant pourtant par avertir, que je ne veux donner que quelques élémens de cette doctrine, & pour cet effet me borner pour le présent à la solution des trois problèmes. On peut supposer un support, dont la partie intérieure soit terminée par la même courbe que la partie extérieure. Ce cas, comme étant le plus simple, est celui que je traiterai le premier. La coutume ordinaire est de terminer la partie intérieure des supports, non par une courbe, mais par une droite ; ce qui nous conduit à rechercher quelle courbure il faut donner dans cette hypothèse à la partie externe. A' quoi j'ai ajouté un troisième problème, par lequel j'ai supposé la courbure du support tournée vers les parties internes, non que je croye, qu'il soit expédient de construire réellement les supports de cette façon, mais pour ne pas omettre un cas qui a une grande analogie avec le second.

PROBLEME I.

Trouver la courbure d'un support, dans le cas où il est terminé de deux côtés par la même courbe.

SOLUTION.

Soit $An = x$, $Cn = y$, l'épaisseur du support partout la même $= a$, la force de la voûte horizontale appliquée en $A = \beta$, le poids d'un pied cubique d'un mur $= m$, la cohésion d'un pied carré de ce mur $= n$. On aura $ACD = 2fydx$; d'où la solidité du mur $ABFCDE = 2afydx$, & son poids $= 2amfydx$. La cohésion dans la section $CDEF$ sera égale à $2nay$. Que l'on conçoive le levier ACD , ayant son point de repos en C . La force de gravité, (le centre de gravité étant posé, à cause de la congruence des parties CnA , DnA , dans l'axe) & la force de cohésion dont le centre de gravité est en n , doivent être censées appliquées l'une & l'autre en n . Pour obtenir donc l'équilibre, on fera :

$$\beta : 2amfydx + 2nay = y : x,$$

d'où l'on obtient l'équation différentielle :

$$\left. \begin{array}{l} + \beta y \\ - 2amy^3 \end{array} \right\} dx - \left. \begin{array}{l} \beta x \\ - 2any^2 \end{array} \right\} dy = 0.$$

Laquelle, afin qu'elle devienne un différentiel complet, & qu'elle soit intégrable, doit être multipliée par

$$\frac{1}{y^2 \sqrt{\beta - 2amy^2}},$$

& alors elle devient :

$$\left. \begin{array}{l} \frac{+\beta}{y\sqrt{\beta-2amy^2}} \\ \frac{-2amy}{\sqrt{\beta-2amy^2}} \end{array} \right\} dx - \left. \begin{array}{l} \frac{-\beta x}{y^2\sqrt{\beta-2amy^2}} \\ \frac{-2an}{\sqrt{\beta-2amy^2}} \end{array} \right\} dy = 0$$

C c c 3

dont

dont l'intégrale est,

$$\frac{x\sqrt{(\beta - 2am y^2)}}{y} = \int \frac{2andy}{\sqrt{(\beta - 2am y^2)}} = C.$$

La dernière partie de cette intégrale dépend de la quadrature du cercle, & est $= \frac{2an}{\sqrt{\beta}}$ d'un arc du cercle, dont le sinus est y , le rayon étant $\frac{\sqrt{\beta}}{\sqrt{2am}}$, ou ce qui revient au même $\frac{n\sqrt{2a}}{\sqrt{m}}$ d'un arc dont le sinus $= \frac{y\sqrt{2am}}{\sqrt{\beta}}$, le rayon étant $= 1$. D'où naît pour la courbure, l'équation $\frac{x\sqrt{(\beta - 2am y^2)}}{y} = \frac{2an}{\sqrt{\beta}}$ d'un arc dont le sinus est y , le rayon étant $= \frac{\sqrt{\beta}}{\sqrt{2am}} + C$. C. q. f. t.

COROLLAIRE I.

La constante C doit être déterminée, de ce que x & y évanouissent en même tems. Que si l'on pose tant x que $y = 0$, il en résulte $\frac{0}{0}\sqrt{\beta} = C$, d'où, comme la valeur de la fraction $\frac{0}{0}\sqrt{\beta}$ n'est pas d'abord manifeste, la détermination de la constante, rencontre quelque difficulté, dont il faut se tirer de la manière suivante. Comme on a partout dans la courbe :

$$\beta : 2amfydx + 2any = y : x,$$

on aura, après que les deux variables seront évanouies :

$$\beta : amdydx + 2andy = dy : dx.$$

De là $\beta : 2andy = dy : dx$; ce qui prouve que dx par rapport à dy est infiniment petit. Si donc on pose que dans l'équation x & y évanouissent en même tems, on aura $\frac{dx}{dy}\sqrt{\beta} = C$, & en posant dx ,

un



un infiniment petit du second degré, $C = 0$. Or l'on ne sçauroit douter que x & y n'évanouissent en même tems. Car si $x = 0$, le moment de la force β évanouît, d'où s'ensuit que la force de pesantreur & celle de cohésion évanouissent alors en même tems. Mais c'est ce qui ne sçauroit arriver, à moins que y n'évanouisse. Car la cohésion étant $= 2am y$, il est évident, qu'elle ne peut évanouir à moins que y ne soit fait $= 0$.

COROLLAIRE 2.

Posant $x = \infty$, y devient $= \frac{\sqrt{\beta}}{\sqrt{2am}} =$ au rayon du cercle.

PROBLEME II.

Trouver la courbure du support, lorsqu'il est terminé intérieurement par une ligne droite.

SOLUTION.

Les déterminations étant posées dans la Proposition précédente, & les lignes AD, DB étant tirées, soit le centre de gravité de la partie ADB en l , celui de la partie ABC en n , & celui de tout le parallélogramme ADBC en m . Qu'on tire les verticales EH, FI, GK, Fig. 3.

on aura: $AF = \frac{y}{2}$, $AE = \frac{\int y x dy}{\int x dy}$, d'où $FE = \frac{\int y x dy}{\int x dy} - \frac{y}{2}$.

Or, par les Principes de la Statique $ABC : ADB = FE : FG$; & de là $FG = \frac{2 \int y x dy - y x dy}{2 \int y dx}$, & $DG = \frac{2 \int y dy x - x y^2 + 2 \int x y dy}{2 \int y dx}$.

Le poids de la partie ABC étant donc $= am \int y dx$, le moment du poids sera $= \frac{2 am \int y dy x - am x y^2 + 2 am \int x y dy}{2}$. Le

moment de la cohésion est $\frac{nay^2}{2}$, & la force de la voûte βx . On

aura donc

$$2 am \int y dy x - am x y^2 + 2 am \int x y dy + nay^2 = 2 \beta x, \quad \text{d'où}$$

dont prenant le différentiel, on trouve

$$2amdyfydx + amy^2dx + 2nadydy = 2\beta dx$$

Qu'on pose $\int y dx = z$, & en substituant la valeur, on aura

$$2amyzydy + amy^2dz + 2nay^2dy = 2\beta dz,$$

dont l'intégrale est $z = \frac{2nay^3}{6\beta - 3amy^2} \cdot dz$ fera donc

$$= \frac{36na\beta y^2 dy - 6nma^2 y^4 dy}{(6\beta - 3amy^2)^2}, \text{ \& en restituant la valeur de } z,$$

$$dx = \frac{36na\beta y dy - 6nma^2 y^3 dy}{(6\beta - 3amy^2)^2}, \text{ d'où l'on obtient}$$

$$x = \frac{2nay^2}{6\beta - 3amy^2} - \frac{n}{3m} \log(6\beta - 3amy^2) + C.$$

La constante déterminée de ce que x & y évanouissent ensemble,

$$\text{devient} = \frac{n}{3m} \log 6\beta. \text{ C. q. f. t.}$$

COROLLAIRE I.

Si l'on fait $y^2 = \frac{6\beta}{3am}$, on aura $x = \infty - \infty + C$.

Il nait donc dans ce cas une difficulté sur la valeur de x , parce que la différence des deux ∞ peut être également finie & infinie. Ce nœud se résout de la manière suivante. Comme on a montré que z est

$$= \frac{2nay^3}{6\beta - 3amy^2}, \text{ on aura, en prenant } y^2 = \frac{6\beta}{3am}, z = \infty.$$

Or z est $= \int y dx$, qui ne sçauroit être infini, à moins que y ou x ne devienne infini. Ainsi, y ayant dans ce cas une valeur finie, x sera nécessairement $= \infty$.

COROLLAIRE 2.

J'ai obtenu l'intégrale de l'équation $dx =$

$$\frac{36na\beta y dy - 6nma^2 y^3 dy}{(6\beta - 3amy^2)^2}$$

par



par un théorème général, qui n'est pas difficile à démontrer, en vertu

duquel $\int \frac{A t^{S-1} dt + D t^{S+\pi-1} dt}{(B + C t^\pi)^2}$ est $\frac{A C + B D}{\pi C B (B + C t^\pi)} + \frac{(\pi - S C) A C + S B D}{\pi C B} \int \frac{t^{S-1} dt}{B + C t^\pi}$

$$\frac{(A C + B D) t^S}{\pi C B (B + C t^\pi)} + \frac{(\pi - S C) A C + S B D}{\pi C B} \int \frac{t^{S-1} dt}{B + C t^\pi}$$

PROBLEME III.

Trouver la courbure du support, lorsqu'il est terminé extérieurement par une droite.

SOLUTION.

Comme, par les Propositions précédentes, FG est $\frac{2fyxdy - yfxdy}{2fydx}$,

on aura AG $\frac{yfydx - 2fyxdy + yfxdy}{2fydx} = \frac{xy^2 - 2fyxdy}{2fydx}$.

Le moment du poids est donc $\frac{amxy^2 - 2amfyxdy}{2}$, & le

moment de la cohésion, aussi bien que la force de la voûte, étant comme dans les Propositions précédentes :

$amxy^2 - 2amfyxdy + n\alpha y^2$ fera $= 2\beta x$,

laquelle formule étant différenciée, il en résulte :

$am y^2 dx + 2n\alpha y dy = 2\beta dx$, ou $\frac{2n\alpha y dy}{2\beta - am y^2} = dx$,

dont l'intégrale est $C - \frac{n}{m} l(2\beta - am y^2) = x$; & C est dé-

terminée, en vertu de ce que x & y évanouissent ensemble $= \frac{n}{m} l 2\beta$,

d'où $x = \frac{n}{m} l 2\beta - \frac{n}{m} l(2\beta - am y^2)$. C. q. f. t.



P R O B L E M E

SUR LA CHÛTE DES CORPS,

PAR M. DE KURDWANOWSKI.

Du point A de la droite AB tombe un corps A: dans le même instant un autre corps B, poussé de bas en haut avec une vitesse quelconque, monte de B vers A: il faut trouver dans cette droite AB un point, où ces deux corps se rencontreront, en supposant le milieu sans résistance.

R E S O L U T I O N.

Soit P le point cherché, dans lequel les deux corps doivent se rencontrer, $AP = x$; l'élément de AP, ou la partie infiniment petite, $Pp = dx$. Le corps A, étant tombé de A en P, aura la vitesse acquise par sa chute $= \sqrt{x}$. Le tems que le corps A emploiera à parcourir l'espace AP soit $= t$. L'expression du tems infiniment petit que le même corps mettra à parcourir l'espace infiniment petit Pp, sera $dt = \frac{dx}{\sqrt{x}}$: dont l'intégrale $t = 2\sqrt{x}$ donne le tems par l'espace AP.

Voyons à présent quelle sera la vitesse du corps B, lorsque il sera monté jusque au même point P. Soit $AB = a$; la hauteur indéterminée, de laquelle je suppose que le corps B doit tomber pour acquies une vitesse quelconque, avec laquelle il est poussé pour monter de B vers A, soit $= h$; la hauteur requise pour la vitesse au point P $= u$. Je considère que cette quantité diminue à mesure que le point P avance vers A; puisque la vitesse du corps B diminue à mesure que ce corps monte plus haut: la différence sera donc négative $-dv$. La différence de BP $= a - x$ est aussi négative $Pp = -dx$: & pour avoir la vitesse avec laquelle le corps B parcourt l'espace infiniment petit Pp, il faut que $-dv = -dx$, ou $dv = dx$; dont l'intégrale est

$v =$

$v = x + C$. Pour déterminer la constante C , je remarque que si $x = a$; c'est à dire, si le point P est sur B ; le corps B qui ainsi n'a point monté, & par conséquent rien perdu de la vitesse, a cette vitesse toute entière au point B ; $v = h$, & l'équation $v = x + C$ se change en celle-ci $h = a + C$, & $C = h - a$: substituant cette valeur de la constante C dans $v = x + C$, vient $v = h - a + x$: & la vitesse du corps B au point P est $Vv = V(h - a + x)$. Nommant T le tems que le corps B met à parcourir l'espace BP , la partie infiniment petite de ce tems dans laquelle il parcourra l'espace infiniment petit Pp , fera $dT = -\frac{dx}{V(h - a + x)}$: son intégrale est d'abord $T = -2V(h - a + x) + C$; mais voyant qu'au point B , où $x = a$, c'est à dire, lorsque le corps B n'a pas du tout bougé $T = 0$, $T = -2V(h - a + x) + C$ devient $0 = -2Vh + C$: de sorte que la quantité constante $C = 2Vh$: laquelle substituée dans $T = -2V(h - a + x) + C$ donne enfin $T = 2Vh - 2V(h - a + x)$. Pour achever la résolution du problème, il faut à présent déterminer le point P , où les deux corps doivent se rencontrer. Il n'y a qu'à faire attention, que puisque ces corps partent dans le même instant; les tems dans lesquels ils parcourront leurs espaces respectifs AP & BP , seront égaux. Ainsi $t = T$, c'est à dire, $2Vx = 2Vh - 2V(h - a + x)$; ou $Vx = Vh - V(h - a + x)$; quarrant, $x = h - 2V(h^2 - ha + hx) + h - a + x$; ou $2h - a = 2V(h^2 - ha + hx)$; quarrant encore $4h^2 - 4ha + a^2 = 4h^2 - 4ha + 4hx$; ou $4hx = a^2$; d'où enfin l'on déduit pour le point cherché P , $AP = x = \frac{a^2}{4h}$.

COROLLAIRE I.

Si $h = a$, c'est à dire, si le corps B est poussé de bas en haut avec la même vitesse que le corps A auroit en B , s'il tomboit de A en B ; l'on a $x = \frac{1}{4}a$.



COROLLAIRE. 2.

En prenant (h) pour inconnue, il sera aisé de déterminer la hauteur de laquelle doit tomber le corps B, pour avoir la vitesse requise afin qu'il rencontre le corps A dans un point donné. Pour le faire d'une manière générale, il n'y a qu'à faire $x = \frac{a}{n}$ dans l'équation $x = \frac{a^2}{4h}$: ce qui la changera en celle-ci, $\frac{a}{n} = \frac{a^2}{4h}$: d'où l'on tire $h = \frac{1}{4}na$.

Si, par exemple, on veut que le corps B rencontre le corps A, après avoir parcouru en montant de B vers A les $\frac{3}{4}$ de toute la hauteur AB : alors $AP = x = \frac{a}{n} = \frac{3}{4}a$, & $n = 4$: ce qui donne $h = a$, & est d'accord avec le premier Corollaire.

S C H O L I E.

Tout à la fin de mon Problème, j'ai couché tout au long tout le calcul qu'il me falloit faire pour dégager mon inconnue. J'aurois pu, comme font bien d'autres, après avoir déduit $\sqrt{x} = \sqrt{h} - \sqrt{(h-a+x)}$, couper court en ajoutant seulement, d'où l'on déduit pour le point cherché P, $x = \frac{a^2}{4h}$. C'est fort peu de chose que ce calcul qui reste à faire : mais, tel qu'il soit, pourquoi supprimer un calcul que, ni plus, ni moins on a été obligé de faire ?



M É T H O D E

DE TROUVER LES LOGARITHMES DE CHAQUE NOMBRE POSITIF, NÉGATIF, OU MEME

IMPOSSIBLE,
PAR DOM WALMESLEY.

Traduit du Latin.

I.

Soit ABH un Cercle, dont le centre est O, le rayon OA = 1, AOC un angle quelconque, dont la tangente est AD = x, le sinus CK = u, & le cosinus OK = y: Soit aussi le diamètre BN perpendiculaire au diamètre OH. Alors, comme l'élément de l'arc AC

Fig. 1.

est $\frac{dx}{1+x^2} = \frac{dx}{(1+x\sqrt{-1})(1-x\sqrt{-1})}$, en intégrant on aura

$$AC \cdot \sqrt{-1} = \log. \sqrt{\frac{1+x\sqrt{-1}}{1-x\sqrt{-1}}} = \sqrt{\frac{y+u\sqrt{-1}}{y-u\sqrt{-1}}}$$

ou bien à cause de $(y+u\sqrt{-1})(y-u\sqrt{-1}) = 1$,

$$\& \text{ ainsi } \frac{y+u\sqrt{-1}}{y-u\sqrt{-1}} = \frac{(y+u\sqrt{-1})^2}{1}, \& AC$$

$\cdot \sqrt{-1} = \log. (y+u\sqrt{-1})$, ou $AC \cdot \sqrt{-1} = -\log. (y-u\sqrt{-1})$. Par conséquent de cette double formule, on pourra, ce semble, tirer les logarithmes des quantités d'un genre quelconque, de la manière suivante.

II. Qu'on pose $y = 1$, & on aura $u = 0$, & QC = 0, & ainsi, si P dénote la moitié de la circonférence ACH, la formule $AC \cdot \sqrt{-1} = \log. (y+u\sqrt{-1})$ se change en $0 = \log. 1$; mais comme tous les arcs, tant positifs que négatifs, qui se terminent

au point C, ont le même sinus & cosinus, il y aura dans ce cas $AC=0$, ou $AC=\pm 2\pi$, ou $AC=\pm 4\pi$, ou $AC=\pm 6\pi$, &c. d'où naîtront tous les logarithmes suivans du nombre 1

$$0, \pm 2\pi\sqrt{-1}, \pm 4\pi\sqrt{-1}, \pm 6\pi\sqrt{-1}, \pm 8\pi\sqrt{-1}, \&c.$$

III. Soit $y=-1$, & l'on aura $x=0$; mais l'arc $AC=\pi$, à cause de la raison exposée dans l'Article précédent, sera $AC=-\pi$, ou $AC=\pm 3\pi$, ou $AC=\pm 5\pi$, &c. & la formule $AC.\sqrt{-1}=\log. y+x\sqrt{-1}$ devient $AC.\sqrt{-1}=\log. -1$; d'où l'on obtient tous les logarithmes du nombre -1, savoir $\pm \pi\sqrt{-1}, \pm 3\pi\sqrt{-1}, \pm 5\pi\sqrt{-1}, \pm 7\pi\sqrt{-1}, \pm 9\pi\sqrt{-1}, \&c.$

IV. A présent qu'on pose $y=0$ & $x=1$, & la formule susdite se change en celle-ci $AC.\sqrt{-1}=\log. \sqrt{-1}$; mais l'arc AC est égal à l'arc AB, ou ANHB, ou ABNAB, ou ANBANA, &c. c'est à dire, l'arc AC est égal, ou à $+\frac{1}{2}\pi$, ou à $-\frac{1}{2}\pi$, ou à $+\frac{3}{2}\pi$, ou à $-\frac{3}{2}\pi$, &c. Donc toute la suite des logarithmes du nombre impossible $\sqrt{-1}$ sera $+\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{3}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{5}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{7}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{9}{2}\pi\sqrt{-1}, \&c.$ $-\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{3}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{5}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{7}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{9}{2}\pi\sqrt{-1}, \&c.$

V. Soit $y=0$, & l'on aura $AC.\sqrt{-1}=\log. -\sqrt{-1}$. Or dans ce cas l'arc AC est égal à $\frac{3}{2}\pi$, ou à $-\frac{1}{2}\pi$, ou à $+\frac{1}{2}\pi$, ou à $-\frac{3}{2}\pi$, &c. d'où procèdent les logarithmes du nombre $-\sqrt{-1}$ $+\frac{3}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{5}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{7}{2}\pi\sqrt{-1}, \&c.$ $-\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{3}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{5}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{7}{2}\pi\sqrt{-1}, \&c.$

VI. Soit à présent $y=x$, & l'on aura $y=\sqrt{\frac{1}{2}}=x$, & $AC.\sqrt{-1}=\log. \frac{1+\sqrt{-1}}{\sqrt{2}}$; Or AC devient $=\frac{1}{4}\pi$, ou $AC=-\frac{3}{4}\pi$, ou $AC=\frac{5}{4}\pi$, ou $AC=-\frac{7}{4}\pi$, &c. Les logarithmes du nombre $\frac{1+\sqrt{-1}}{\sqrt{2}}$ sont donc,

+

$$+\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, \&c.
-\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, \&c.$$

VII. Soit $u = -y$, & par conséquent $y = -\frac{1}{\sqrt{2}}$, & $u = \frac{1}{\sqrt{2}}$,
& on aura $AC\sqrt{-1} = \log. \frac{-1 + \sqrt{-1}}{\sqrt{2}}$; dans lequel cet AC
devient $= \frac{1}{2}\pi$, ou $AC = -\frac{1}{2}\pi$, &c. d'où le nombre $\frac{-1 + \sqrt{-1}}{\sqrt{2}}$

aura ces logarithmes:

$$+\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{3}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{5}{2}\pi\sqrt{-1}, +\frac{7}{2}\pi\sqrt{-1}, \&c.
-\frac{1}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{3}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{5}{2}\pi\sqrt{-1}, -\frac{7}{2}\pi\sqrt{-1}, \&c.$$

VIII. Que ϕ dénote en général l'arc dont le sinus est u , & le
cosinus y , & l'on aura $\phi\sqrt{-1} = \log. \frac{y + u\sqrt{-1}}{1}$; d'où il
paroît que les logarithmes de la quantité $y + u\sqrt{-1}$ sont
 $\phi\sqrt{-1}, (\phi \pm 2\pi)\sqrt{-1}, (\phi \pm 4\pi)\sqrt{-1}, (\phi \pm 6\pi)\sqrt{-1}, (\phi \pm 8\pi)\sqrt{-1}, \&c.$
Par ce moyen on parvient à la connoissance des logarithmes d'une
quantité quelconque de ce genre $a + b\sqrt{-1}$: car qu'on
la divise par la quantité $\sqrt{(aa + bb)}$, & qu'on fasse
 $\frac{a + b\sqrt{-1}}{\sqrt{(aa + bb)}} = y + u\sqrt{-1}$: de cette façon il est
clair qu'on doit prendre l'arc de cercle dont le sinus est $\frac{b}{\sqrt{(aa + bb)}}$,

le cosinus $\frac{a}{\sqrt{(aa + bb)}}$: alors, si cet arc est dit ϕ , & que le loga-
rithme hyperbolique de la quantité $\sqrt{(aa + bb)}$ soit C, il en résulte
les logarithmes suivans de la quantité $a + b\sqrt{-1}$
 $C + \phi\sqrt{-1}, C + (\phi \pm 2\pi)\sqrt{-1}, C + (\phi \pm 4\pi)\sqrt{-1}, C + (\phi \pm 6\pi)\sqrt{-1}, \&c.$

IX. Or, comme $\frac{y + u\sqrt{-1}}{1} \times \frac{y - u\sqrt{-1}}{1}$ est $= 1$,
le log. $\frac{y - u\sqrt{-1}}{1}$ sera $= -\log. \frac{y + u\sqrt{-1}}{1}$, & par
con-

conséquence tous les logarithmes de la quantité de cette espèce $a - b \sqrt{-1}$ sont donnés ; les quantités impossibles quelconques peuvent aussi finalement être réduites à cette forme $a + b \sqrt{-1}$. C'est pourquoi les logarithmes des quantités quelconques seront donnés en suivant ce qui a été dit jusqu'ici.

X. Au reste cette courte exposition me paroît suffisante. Car je ne suis pas dans l'idée, qu'il faille beaucoup donner de tems aux recherches qui concernent ces quantités inexplicables. Elles ne sont pas nécessaires, à mon avis, pour terminer la dispute autrefois agitée entre *Mrs. de Leibnitz & Bernoulli*, puisque la question sur laquelle cette dispute rouloit, est destituée de tout fondement. En effet il paroît absurde d'établir une proportion entre des quantités positives & négatives, puisque toute proportion dépend de la grandeur des quantités, & ne peut avoir d'autre objet. Être une quantité substractive, ou additive, c'est une qualité qui porte sur la composition des quantités, mais, qui ne touche point à leur proportion, comme l'a remarqué le célèbre *Mac-Laurin*. Dans une proportion quelconque on fait la comparaison de deux grandeurs, & non de deux qualités, en sorte que confondre & mêler ces deux choses ensemble, c'est ce qui ne sauroit être permis ; & il ne résulte d'une composition aussi heterogene, qu'un tout imaginaire & impossible. C'est comme si quelqu'un vouloit comparer les volumes de deux corps, & prétendoit qu'on fit entrer dans la proportion même l'idée de leur densité, de leur mollesse, ou de leur pesanteur, &c. absurdité qui est tout à fait palpable. Dans toute composition semblable de la quantité & de la qualité, la notion même de la proportion évanouit, & par conséquent celle-ci devient impossible ; & il en est de même des logarithmes, qui sont les indices des raisons proportionnelles.



EXTRAIT D'UNE LETTRE

de M^r. D'ALEMBERT à M^r. FORMEY,
du 4 Février 1757.

J'ai eu l'honneur, Monsieur, d'envoyer à l'Académie, une réponse aux deux Mémoires de M^r. Bernoulli & Euler, imprimés dans le volume de 1753. M^r. Euler a bien voulu me communiquer en manuscrit la réplique qu'il y a faite quant à ce qui le regarde; mais, bien loin que cette réplique m'ait convaincu, elle m'a fourni, j'ose le dire, de nouvelles preuves de mon sentiment. Cependant, Monsieur, comme M. Euler paroît desirer que cette controverse n'aille pas plus loin dans vos Mémoires, je consens volontiers que ma réponse ne paroisse pas dans ce Volume, auquel elle étoit destinée, sauf à publier ailleurs, si je le juge à propos, les remarques importantes que je crois avoir faites sur cette matière. Je suis, &c.

Cet Extrait ayant été communiqué, suivant l'intention de M. d'Alembert, à l'Académie, dans l'Assemblée du 17 Février 1757. elle a consenti à ce qu'il fut imprimé dans le Tome XI. des Mémoires, en y ajoutant la clause suivante :

„ Que si la Piece de M. d'Alembert n'a point été inférée dans un
 „ des Volumes précédens de l'Histoire de l'Académie, ce n'est point
 „ que M. Euler s'y soit opposé en particulier; mais, parce que l'Aca-
 „ démie elle-même a voulu éloigner de ses Recueils les sujets de con-
 Mém. de l'Acad. Tom. XI. E e e „ tro-



pour les Mémoires de Mr. D'ALEMBERT, imprimés
dans le Vol. de 1750.

P. 371 fig. 14, au lieu de B_c^{4x} , lisez B_c^{8x} .

Même page, entre les lignes 18 & 19. il y a une ligne de passe; *W* donc; en supposant *A* & *B* réelles, égales, & de même signe, ou en supposant *A* & *B* imaginaires & de différents signes. Les mots marqués en Italique ont été oubliés par l'Imprimeur.

Page 378 lig. 3 au lieu de $-E/Q$ lisez $-\frac{E}{Q}$

Ibid. lig. 20 & 21 lisez, si $N = X + QQ - \frac{1Q}{dx} - \frac{1}{2}Q$.



M É M O I R E S
DE
L'ACADÉMIE ROYALE
DES
S C I E N C E S
ET
B E L L E S - L E T T R E S.

*CLASSE DE PHILOSOPHIE
SPÉCULATIVE.*



THE UNIVERSITY OF CHICAGO

LIBRARY

540 EAST 57TH STREET

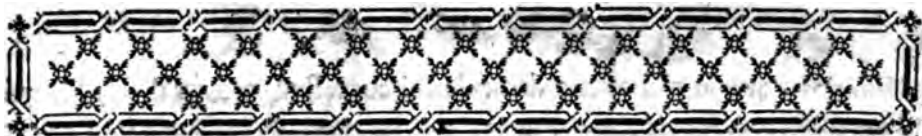
CHICAGO, ILL. 60637

TEL. 733-4331

1968

1969

1970



M É M O I R E

SUR LES PREMIERS PRINCIPES DE LA

MÉTAPHYSIQUE,

PAR M. BEGUELIN.



I.

Tandis que les autres parties de la Philosophie se perfectionnent de jour en jour, il est étonnant que la Métaphysique fasse si peu de progrès, ou que du moins, si elle en fait, on soit si peu d'accord dans les jugemens qu'on en porte. Est-ce à la Métaphysique elle-même, ou aux Philosophes qui s'appliquent à cette Science, qu'il faut s'en prendre de l'incertitude des doutes éternels, qui nous ramènent après tant de siècles à disputer encore sur les premiers élémens ?

Une Science qui sert de base à toutes les autres, qui leur prête les premiers principes, n'en-auroit elle point elle-même ? Ou ceux-ci seroient-ils tellement hors de la portée de l'esprit humain qu'il ne pût les saisir ; ou s'il les attrape, est-ce à travers des nuages si sombres qu'il ne puisse jamais s'assurer de ne s'y être point trompé ?

II. Que l'Esprit humain soit capable de sentir l'évidence, & de s'y rendre, c'est de quoi les Mathématiques nous fournissent une preuve sans réplique ; mais aussi on a déjà fait depuis longtems la remarque que les Mathématiques ont un avantage qui leur est unique ; c'est de créer les objets sur lesquels elles s'exercent, & par conséquent d'en connoître intimément la nature. Si je m'avise de disputer avec un Mathématicien sur un de ses théorèmes, il commence par me donner des

définitions que je n'ai aucun droit de lui contester, puisqu'il a la liberté d'imaginer des lignes, des angles, des figures, & qu'il n'exige point que je les adopte pour des êtres existans hors de son imagination; étant ainsi d'accord sur ce point, il est aisé au Mathématicien de me convaincre que son théorème, non seulement n'est point en contradiction avec les définitions qu'il m'a fait recevoir, mais encore qu'il en découle si nécessairement, que je ne saurois admettre celles-là sans convenir de la vérité de celui-ci.

Mais que deux Métaphysiciens disputent ensemble sur la liberté, la nécessité, la contingence, l'ordre, la perfection, le temps, l'espace, il se trouvera ordinairement que l'un rejette la définition de l'autre sur ce qui fait l'objet de leur controverse; & le moyen de s'accorder dans les conclusions, quand on n'est pas d'accord sur l'idée qui doit être attachée au sujet, dont on traite?

Que la question soit p. e. de décider, s'il y a un espace au delà des bornes de l'immense Univers? Nos deux Métaphysiciens s'accorderont sur un point; c'est qu'au delà de cette immensité il n'existe point de corps, mais l'un soutiendra qu'il y a de l'espace, l'autre soutiendra le contraire. S'ils sont d'accord sur le premier point, c'est que tous deux sentent la contradiction qu'il y auroit à placer une partie de l'Univers hors des limites de cet Univers; & s'ils sont opposés sur l'autre, c'est que l'un entend par l'espace un être réel, tandis que l'autre n'entend par ce mot que la manière dont les corps coexistent. Chacun d'eux raisonne très conséquemment à sa définition; mais cette définition n'est pas arbitraire, il ne leur est pas libre de l'imaginer à leur gré, parce que l'espace existe indépendamment des idées diverses qu'ils s'en forment; ainsi, pour qu'ils s'accordassent sur cette idée, il faudroit qu'ils admissent de concert quelques principes propres à la fixer. Si p. e. l'un pouvoit prouver qu'il résulte une contradiction de l'idée que l'autre attache à l'espace, il convaincroit celui-ci de la fausseté de sa définition, puisque tous deux reconnoissent que ce qui implique contradiction ne sauroit exister; par la même raison, si tous deux admettent une analogie



logie entre l'espace & le tems, & que l'un prouve que l'idée du tems n'emporte qu'une relation, l'autre sera obligé de convenir que l'espace n'est rien de réel non plus. Mais, s'ils ne conviennent d'aucun principe, ou que ceux sur lesquels ils s'accordent ne suffisent pas pour fixer l'idée de l'espace, je ne vois aucun moyen de porter l'un à recevoir la définition de l'autre, ni par conséquent à adopter les conséquences qui en résultent.

III. Il n'est pas étonnant, après cela, que tandis qu'on n'est d'accord sur presque aucun principe, ou que ceux sur lesquels on s'accorde sont insuffisants pour fixer l'idée des Etres métaphysiques, chacun avec la même Logique ait sa Métaphysique particulière, & qu'il arrive si rarement que ceux qui ne suivent pas en aveugles les systèmes en vogue, se rencontrent dans leurs décisions; quoiqu'ils cherchent également, & de la meilleure foi du monde, à démêler la vérité.

Si la Métaphysique entre les mains des vrais Philosophes, est exposée à tant de contradictions, que sera-ce lorsque l'amour du vrai fera place à l'amour de la singularité, & qu'on cherchera moins à s'éclairer soi-même qu'à éblouir les autres? Quel beau champ que la Métaphysique pour qui aime à éterniser la dispute, & qui, à la mesure d'esprit nécessaire à entrevoir les difficultés, ne joint pas la profondeur qu'exigeroit leur solution! C'est là sans doute ce qui a le plus contribué à décréditer la Métaphysique; où est le bon esprit qui voudrait s'engager dans une carrière si ténébreuse, où il auroit à joûter sans fin contre des champions d'autant plus infatigables, qu'on ne sauroit juger de leur défaite, que par un aveu qu'ils ne se laisseront jamais extorquer?

IV. Je ne vois que deux moyens de terminer ces disputes éternelles: l'un c'est que chacun se crée une Métaphysique pour soi-même, la meilleure qu'il pourra, & qu'il renonce à la tentation de la faire recevoir aux autres; qu'elle lui serve de direction dans ses propres méditations, mais qu'en communiquant celles-ci, il ne laisse pas entrevoir le fil qui l'y a conduit. Il est vrai que la Métaphysique ne fera alors aucun progrès, mais du moins ne sera-t-elle pas mal traitée.

Le

Le second moyen seroit de faire une revue impartiale des Principes les plus généraux, & les plus connus, de cette Science ; de tâcher d'en fixer la juste étendue, & d'en mettre la vérité dans tout son jour. Si ces Principes bien constatés ne mènent pas à de grandes découvertes, du moins serviront-ils de points de réunion, auxquels les divers Systèmes devront nécessairement aboutir ; tout Système, tout énoncé, sera faux, s'il est en contradiction avec ces Principes ; il sera vrai, s'il en découle par les règles d'une saine Logique ; il sera enfin plus ou moins probable, suivant le plus ou le moins d'analogie qu'il paroît avoir avec eux.

V. Si sous les Principes métaphysiques étoient aussi évidents que l'est le Principe de la Contradiction, leur examen ne seroit pas fort pénible. Il est si clair que ce qui est, est, & ne sauroit n'être pas tandis qu'il est, que l'esprit se révolte contre un plus long examen. Douter de la vérité de ce Principe, ce seroit non seulement douter de toutes les Mathématiques, ce seroit encore révoquer en doute qu'il pût y avoir quelque chose de vrai : aussi quiconque rejetteroit ce Principe, auroit grand tort de vouloir s'embarasser de Métaphysique.

VI. Il n'en est pas de même du célèbre Principe de *la Raison suffisante* ; celui-ci, quelque plausible qu'il paroisse d'abord, exige un examen très févère. La raison de cette différence n'est pas difficile à découvrir : le Principe de contradiction est à proprement parler un principe purement mathématique, je veux dire, qu'il ne suppose rien de réellement existant hors de l'idée de celui qui l'énonce ; dire qu'une chose ne sauroit être & n'être pas en même tems, ce n'est pas affirmer qu'une chose existe réellement, c'est seulement affirmer que l'idée d'une chose conçue comme existante, exclut l'idée de la non-existence simultanée de cette chose-là ; précisément comme dire qu'une ligne n'a point de largeur, ce n'est pas affirmer qu'une ligne existe réellement, c'est seulement affirmer que l'idée d'une ligne exclut l'idée de l'étendue en largeur.

Mais

Mais, quand je dis que rien n'existe, que nul changement n'arrive, sans qu'il y ait une raison suffisante de cette existence, sans qu'il y ait une cause qui contienne le pourquoi de ce changement, je ne raisonne plus sur une simple existence idéale ; je suppose l'existence réelle d'un être, ou d'un changement arrivé, & j'affirme d'après cette supposition l'existence réelle d'une cause capable de produire cet être, ou ce changement.

VII. On pourroit concevoir à la vérité ce Principe plus idéalement en l'énonçant ainsi : Si quelque chose existe, cette chose a une raison suffisante de son existence. Alors j'affirmerois simplement que l'idée de l'existence d'un être renferme ou suppose l'idée d'un suffisant pourquoi.

Mais, de quelque manière qu'on l'envisage, la différence entre l'évidence de ce principe & de celui de la contradiction est manifeste : dans l'un il est incontestable par l'énoncé en lui-même, que l'idée de l'existence, exclut l'idée d'une non-existence simultanée, & je n'ai pas besoin de savoir ce que renferme l'idée d'existence, pour appercevoir l'incompatibilité qu'il y a entre exister, & en même tems n'exister pas ; mais dans l'autre on ne voit pas par le simple énoncé que l'idée de l'existence renferme l'idée d'un suffisant pourquoi : la vérité de cet énoncé dépend de la définition de *l'existence*, & cette définition n'est pas arbitraire ; puisqu'il s'agit, non d'un être idéal, mais d'une réalité. Il faut donc, pour que je puisse affirmer quelque chose de *l'existence*, que je sache premièrement ce que c'est qu'exister.

Si je dis que *l'existence* n'est autre chose que la possibilité intrinsèque, actualisée par le concours de toutes les conditions requises à l'actualité, & que je nomme les conditions requises à l'actualité, le suffisant pourquoi, le principe sera incontestable ; ce sera un axiome qui découlera immédiatement de la définition de *l'existence*.

Mais je n'aurai fait que de reculer la difficulté d'un pas. On m'attaquera sur la définition, & on y trouvera une pétition de principe.

VIII. Un de mes Confrères, dans un Ouvrage destiné à prouver l'existence du Hazard, a réfuté, selon moi très solidement, les prétendues démonstrations qui ont paru jusqu'ici du Principe de la raison suffisante: je crois qu'on peut encore aller plus loin, & qu'on peut démontrer que ce Principe n'est pas susceptible d'une démonstration proprement dite.

En effet démontrer une proposition, c'est dire la raison pourquoi on affirme l'attribut du sujet; ainsi entreprendre de démontrer, c'est supposer que, pour que l'attribut puisse être affirmé d'un sujet, il faut qu'il y ait une raison suffisante de leur liaison. Quiconque entreprend donc de démontrer le Principe de la raison suffisante, suppose d'avance la vérité de ce Principe, & ne sauroit éviter par conséquent de commettre un cercle vicieux; car c'est comme s'il disoit, accordez-moi que si A est B, il faut qu'il y ait une raison pourquoi B doit être affirmé de A, & je vous démontrerai, que nommant A, un être ou un changement quelconque, & B, l'existence, il n'existe rien qui n'ait son suffisant pourquoi.

IX. La difficulté seroit levée, si l'on pouvoit prouver que le Principe de la raison suffisante découle nécessairement de quelque autre Principe philosophique incontestable.

Mais tous les Principes philosophiques sont nécessairement subordonnés à celui-ci; car, puisque la Philosophie est la science des causes ou des raisons de ce qui existe, & de ce qui arrive dans l'Univers, elle suppose déjà que ce qui existe, que les changements qui s'y font, ont leurs causes, & leurs raisons suffisantes: ainsi nous revenons au cercle que nous voulions éviter. (*) Un Philosophe dont je respecte d'ailleurs infiniment les lumières, n'a pas évité ce cercle en cherchant la preuve de notre Principe dans cet autre, savoir que les choses sont comme nos perceptions nous les représentent; mais je dois dire aussi qu'il ne prétend pas démontrer le Principe de la raison suffisante, & qu'il

(*) M. Michaelis, dans son *Traité von der Sünde* §. 12.

qu'il se contente de lui assigner le plus haut degré de certitude morale ; & en ce cas l'argument n'est plus vicieux.

X. Il ne reste donc à chercher le fondement de notre Principe, que dans celui de la contradiction, ou dans les axiomes véritablement tels qui en découlent, & qui sont tous indépendans de la Philosophie, puisqu'ils ne seroient pas moins vrais, quand même il n'y auroit, ni causes, ni effets, dans l'Univers. Mais, si le Principe de la raison suffisante est une suite nécessaire du Principe de la contradiction, ce ne sera que ce même Principe déguisé sous d'autres termes, ou l'application de ce Principe à des cas particuliers; comme l'axiome, que le tout est plus grand que sa partie, n'est que le Principe de la contradiction appliqué aux grandeurs, & revient à cette proposition-ci : *plus* ne sauroit être en même tems *moins*. Il faudroit donc que la proposition opposée à notre Principe fut contradictoire; c. a. d. qu'on pût prouver que si une chose pouvoit exister sans raison, elle pourroit exister & n'exister pas en même tems. Or je ne vois rien, ni dans l'idée de l'existence, ni dans celle du hazard, qui contienne cette assertion. • Il est bien vrai qu'une chose qui n'existera que par hazard, pourra cesser d'exister dès l'instant suivant, renaître le moment d'après, & ainsi à l'infini ; mais le hazard ne rendra pas nécessaire l'existence & la non-existence simultanée : par conséquent l'idée d'une existence fortuite ne renferme point de contradiction manifeste.

XI. Pour ôter toute équivoque, j'entends par *hazard* une existence, ou un changement, qui n'a point de cause ; & par cause j'entends ce qui contient la raison suffisante d'une existence, ou d'un changement. Et comme dans chaque changement il existe quelque chose de nouveau, on peut, pour abrégé, réduire toutes les raisons suffisantes, & par conséquent toutes les causes, à celles qui donnent l'existence.

XII. De ce que, comme je viens de le dire, l'idée d'une existence fortuite, ou arrivée par hazard, ne renferme point de contradiction



diction manifeste, je ne saurois conclure qu'elle soit possible, parce qu'une idée peut être contradictoire sans que je m'en aperçoive.

Mais, à supposer qu'effectivement elle ne renferme nulle contradiction, il en résultera que le hazard est possible : *appelant possible tout ce qui n'est pas opposé au Principe de contradiction.*

Maintenant, de ce que le hazard est possible, s'ensuivra-t-il qu'il existe réellement ? C'est ce qu'on ne sauroit, ni nier, ni affirmer. Car l'axiome *a posse ad esse non valet consequentia*, n'est qu'une suite du Principe de la raison suffisante, qui veut que, pour qu'une chose existe, non seulement elle n'implique pas contradiction, c. a. d. qu'elle soit possible, mais de plus que toutes les choses requises à son existence, c. a. d. la cause efficiente existe : au lieu que, ce Principe mis à part, l'existence n'a besoin que de la possibilité intrinsèque, d'où il suit que tout ce qui est possible absolument parlant, & par conséquent le hazard, dans notre supposition, peut également exister réellement ou n'exister pas ; & si la probabilité n'étoit un terme vuide de sens dans la supposition du hazard, on pourroit dire que, si le hazard est possible, il y a précisément autant de probabilité qu'il existe réellement qu'il y en a qu'il n'existe pas. Il sembleroit à la vérité que dans la supposition du hazard, la simple possibilité absolue étant tout ce qui est requis à l'existence, tout ce qui est possible devroit exister par cela même qu'il est possible. Mais il faut faire attention que le système du hazard n'admet point de raison, ni pour exister, ni pour ne pas exister ; qu'ainsi de ce que rien n'empêche qu'une chose n'existe, il n'est pas plus certain dans ce système qu'elle existera, que qu'elle n'existera pas. D'où il résulte, qu'en supposant la possibilité du hazard dans l'existence des choses, il est encore également possible qu'elles aient des causes, qu'il est possible qu'elles existent fortuitement. Mais revenons à notre sujet.

XIII. Si le Principe de la raison suffisante étoit une suite nécessaire du Principe de la contradiction ; toutes les propositions fondées sur le Principe de la raison suffisante, seroient, semble-t-il, d'une nécessité

cessité absolue, comme le sont toutes les propositions de pure Mathématique. Celles-ci sont d'une nécessité absolue parce que la proposition contraire est impossible. Une proposition prouvée par le Principe de la raison suffisante, seroit fondée dans notre supposition sur le syllogisme suivant. Il est impossible qu'une chose existe sans raison suffisante. Or A existeroit sans raison suffisante. Donc il est impossible que A existe. Ou sur celui-ci: Il est impossible qu'une chose existe sans raison suffisante. Or A existe. Donc il est impossible que la cause de A n'existe pas. Resteroit à examiner si le troisième syllogisme seroit concluant: le voici.

La cause de A existe avec toutes les déterminations requises à produire A; donc il est impossible que A n'existe pas. Cet enthymème supposeroit que, de ce qu'il est impossible qu'une chose existe sans raison suffisante, il est nécessaire que, la raison suffisante existant, la chose existe. Or il me paroît que le raisonnement est bien concluant. Car, par l'hypoth. il est impossible que rien soit sans raison; or il seroit sans raison que A n'existât pas, dès que la raison de suffisante son existence existe. Autrement on ne sauroit la nommer raison suffisante, puisqu'il faudroit qu'il manquât encore quelque chose.

Donc il est impossible que A n'existât pas, dès que la raison suffisante existeroit.

Supposons maintenant une suite de causes & d'effets respectifs, A, B, C, D, E, F; & F, existe, c'est un fait: donc il est impossible que E n'ait pas existé; on conclura de même qu'il est impossible que D, C, B, A, n'aient existé. Si maintenant A, a existé nécessairement de toute éternité, B, C, D, E, F, ne sauroient être, ce me semble, des êtres contingens, si par êtres contingens on entend ce qui auroit pû ne pas exister. A moins qu'on ne dise que les déterminations de la cause A, qui contiennent la raison suffisante de l'existence de B, ne fussent contingentes. Mais ces déterminations, ou elles ont subsisté de tout temps en A, & lui sont essentielles, & par consé-



quent aussi nécessaires que A lui-même ; ou, si elles n'ont pas toujours été en lui, elles supposent une cause M hors de A, qui les ait produit ; d'où il résultera, ou une infinité de causes premières, indépendantes les unes des autres, ou il faudra s'arrêter enfin à une seule, dont toutes les déterminations quelconques, & par conséquent tous les effets, seront d'une nécessité absolue & géométrique.

XIV. Je ne crois pas devoir pousser plus loin les conséquences qui résultent de cette supposition. Il est évident, de ma semble, par ce que je viens de montrer, qu'on n'a le choix que de ces deux alternatives ; ou de dire que tout ce qui existe, tout ce qui arrive, existe & arrive par une nécessité absolue, ou de dire qu'une chose peut exister, qu'un changement peut arriver, sans qu'il y ait de raison suffisante de cette existence, ou de ce changement. En un mot il faut opter entre le fatalisme le plus absolu, & la possibilité du hazard.

Voilà donc, dès l'entrée de la Métaphysique, deux routes opposées qui meneront à des conclusions bien différentes ; & je ne vois point de guide qui puisse décider infailliblement laquelle des deux est celle de la Vérité.

XV. Au défaut d'une décision infaillible, tenons-nous en à ce qui est le plus vraisemblable. Nous avons déjà vu §. X. que l'idée d'une existence fortuite ne renferme point de contradiction manifeste ; nous venons de voir, qu'à moins de supposer la possibilité d'une telle existence, il n'y auroit, ni être, ni événement contingent, ce qui conduiroit à d'étranges conséquences ; ajoutons encore, qu'il seroit inconcevable que le Principe de la raison suffisante fut une suite nécessaire de celui de la contradiction, sans qu'on pût en trouver la démonstration, tandis que ce qui est une suite de ce dernier Principe se démontre avec tant d'évidence & de facilité : & nous pourrions conclure avec une très grande vraisemblance, que si le Principe de la raison suffisante est vrai, il est du moins indépendant de celui de la contradiction, & que par conséquent il est impossible de le démontrer *a priori*. §. X.

XVI.



XVI. Mais, dira-t-on, le Principe de la raison suffisante a lieu, même dans les vérités nécessaires, qui découlent du Principe de contradiction : les vérités mathématiques se démontrent ; or démontrer, c'est montrer la raison pourquoi on affirme que telle proposition est vraie : cette proposition a donc son suffisant pourquoi ; d'ailleurs les vérités mathématiques ont une liaison entr'elles, cette liaison suppose que l'une est la raison suffisante de l'autre ; enfin, en mathématique on prouve qu'une grandeur est déterminée par l'autre : celle-ci contient donc la raison suffisante de celle-là. C'est confondre, ce me semble, le Principe de contradiction avec celui de la raison suffisante, que de vouloir appliquer ce dernier dans les vérités géométriques, qui résultent nécessairement de l'autre. Démontrer une vérité géométrique, c'est prouver qu'il impliqueroit contradiction qu'elle ne fût pas vraie. Pourquoi dis-je que les trois angles d'un triangle sont égaux à deux droits ? C'est parce que s'ils faisoient plus ou moins de 90 degrés, ce ne seroit plus un triangle. Les trois angles d'un triangle sont 180 degrés, parce que ce sont les trois angles d'un triangle ; & je sai qu'ils sont 180 degrés, parce que je vois évidemment qu'il n'est pas possible que leur somme soit, ni plus grande, ni plus petite.

Le pourquoi ne tombe pas sur le théorème, mais uniquement sur mon assertion. Il seroit aussi absurde de demander, pourquoi les trois angles d'un triangles sont égaux à deux droits, qu'il seroit ridicule de demander, pourquoi un triangle est un triangle ? Il en est de même de toutes les autres vérités nécessaires, elles n'ont d'autre *principium offendi*, pour m'exprimer en scholastique, que l'impossibilité de n'être pas ; & l'on ne peut jamais demander pourquoi elles sont, sans supposer qu'il n'y avoit point d'absurdité qu'elle ne fussent pas ; c'est à dire, sans faire une supposition absurde.

Mais s'agit-il du *principium cognoscendi* de ces vérités, je veux dire, de la manière dont nous parvenons à les connoître ? Là le pourquoi est en sa place : dès que j'affirme que les trois angles d'un triangle
sont

font égaux à deux droits, c'est comme si je disois; je sai que ces angles font une telle somme de degrés. Ainsi l'on est en droit de me demander pourquoi j'affirme ce théoreme, ou plutôt comment je sai que ce théoreme est vrai: or je le sai parce que je sai que des angles égaux à ces trois angles font 180; & je sai cette dernière vérité, parce que je la vois manifestement contenue dans l'idée de l'angle, & de sa mesure. Le théoreme étoit vrai, & nécessairement vrai, indépendamment de la route qu'il me faut tenir pour parvenir à le connoître; cette route n'est autre chose que l'application successive du Principe de contradiction à des cas particuliers, dont chacun me fournit une des propositions intermédiaires, qui me conduisent par degré au théoreme cherché. L'échelle de ces propositions, & leur gradation, peut être représentée par cette formule générale :

L'idée de A renferme nécessairement B.

L'idée de B renferme nécessairement C.

L'idée de C renferme nécessairement D.

L'idée de D renferme nécessairement E.

Donc, l'idée de A renferme nécessairement E, & la renfermoit immédiatement, quoique je ne m'en apperçoive qu'en développant successivement les idées de B, C, & D.

Il est évident que, dans cette démonstration, il n'est point question de raison suffisante: il suffit que dans chaque proposition l'idée de l'attribut réponde si évidemment à celle du sujet, qu'on ne puisse l'en séparer sans tomber dans une contradiction manifeste.

Il est évident aussi qu'une intelligence moins bornée n'auroit pas besoin de cette gradation pour découvrir que l'idée de A renferme nécessairement E; elle verroit d'un seul coup d'œil dans l'idée de A, toutes les propriétés quelconques, & la définition de chaque figure lui dévoileroit à l'instant tout ce que nous n'en tirons que par une longue enchainure de raisonnemens. Cette liaison des vérités qui nous conduit



duit de l'une à l'autre, s'évanouiroit, & toutes les vérités se présentant à la fois à l'esprit, l'illusion qui fait croire qu'elles résultent, & dépendent l'une de l'autre, parce que nous n'arrivons aux plus compliquées que par la connoissance des plus simples, se dissiperoit parfaitement aux yeux de cette Intelligence. Elle ne seroit jamais tentée de s'imaginer, par exemple, que les trois angles d'un triangle sont égaux à deux droits, parce que les angles alternes sont d'une même grandeur, ni que ceux-ci sont égaux, parce que les angles opposés le sont; & ainsi de suite. Par conséquent elle ne s'aviserait pas de chercher la raison suffisante où la nature des choses n'en comporte point.

L'Auteur que j'ai déjà cité, a réfuté, selon moi, très solidement dans le même Ouvrage, ceux qui pensent trouver la raison suffisante dans les déterminations des figures géométriques. J'ai peine à concevoir que le célèbre *Wolf*, à qui on ne sauroit refuser un degré très éminent de sagacité & de pénétration, & qui avoit profondément médité ces matieres, ait crû que la grandeur de quelques quantités fut la raison suffisante de la grandeur de quelques autres. Je ne saurois nier qu'il ne se soit servi d'exemples géométriques pour expliquer son idée du suffisant pourquoi; mais je suis tenté de croire qu'il a moins voulu donner des exemples de cas où le Principe de la raison suffisante eût réellement lieu, que des comparaisons propres à faire comprendre le sens de ce Principe, & qu'il a puisé ses comparaisons dans la Géométrie à cause de la clarté & de la simplicité de cette Science.

Quoiqu'il en soit, il est hors de doute que les idées de grandeurs déterminantes, & de grandeurs déterminées, n'existent que dans notre manière de concevoir les choses, qu'elles n'ont rien de vrai en elles-mêmes, & que si nous pouvions embrasser l'objet entier à la fois, ces idées disparaîtroient. Nous sommes obligés de décomposer les objets, & de les examiner pièce à pièce, pour nous faire une idée distincte du tout; cela introduit des rapports imaginaires entre ces pièces, à l'aide desquels nous recomposons ensuite l'objet total. Mais tout cet échaffau-

dage lui est étranger, & s'aneantir dès que nous n'en avons plus besoin. Un triangle fait une figure où tout est déterminé à la fois ; si nous le décomposons, un angle & les deux lignes qui l'interceptent, détermineront la troisième ligne & ses deux angles ; réciproquement, cette ligne avec ses deux angles, déterminera les deux autres lignes avec l'angle qu'elles forment. Si les déterminantes contenoient la raison suffisante du déterminé, il faudroit admettre ici un cercle de cause & d'effet, puisque le déterminé à son tour contiendrait la raison des déterminantes.

XVII. Après avoir prouvé, si je ne me trompe, bien clairement l'impossibilité de démontrer le principe de la raison suffisante, il est tems d'examiner si ce Principe peut être établi sur l'expérience. La chose se réduit à cette question :

L'expérience nous apprend-elle qu'il n'existe rien, qu'il n'arrive jamais aucun changement dans l'Univers, qui n'ait sa raison suffisante ?

Je remarque d'abord que l'expérience seule, séparée de nos jugemens, ne nous apprend que des faits singuliers, ou individuels. Quand donc il seroit prouvé par l'expérience que chaque être que nous appercevons, chaque changement arrivé dans l'Univers dont nous avons connoissance, auroit eu sa raison suffisante, l'induction seroit encore trop incomplète, pour en conclure avec une évidence mathématique, que rien n'est comme il l'est sans un suffisant pourquoi. Ensuite, quand il seroit prouvé par l'expérience qu'il n'existe, qu'il n'arrive rien dans l'Univers, qui n'ait une raison quelconque, à quel caractère reconnaitrons-nous que cette raison est précisément la raison suffisante de l'existence, ou du changement arrivé, & tellement suffisante que toutes les fois quelle se trouvera, on verra naître un pareil être, ou un pareil changement ?

D'ailleurs, par rapport à tout ce qui est étranger à nous-mêmes, l'expérience n'est qu'une simple perception. Si de cette perception je conclus à l'existence réelle de la chose apperçue, cette existence réelle n'est



n'est pas un fait observé, ce n'est pas un fait avéré par une expérience immédiate, c'est une conclusion fondée sur ce raisonnement-ci :

J'ai la perception de A, comme existant hors de moi. Donc A existe réellement hors de moi.

Ce raisonnement suppose la mineure :

Je n'aurois pas la perception de A, comme existant hors de moi, si A n'existoit pas réellement.

Mais pourquoi n'aurois-je pas cette perception de A, si A n'existoit pas réellement? C'est uniquement parce qu'alors il n'y auroit point de raison suffisante de la perception que j'ai.

Il est donc manifeste que l'existence réelle des choses hors de nous n'est constatée par l'expérience, qu'autant qu'on suppose d'avance la vérité du Principe de la raison suffisante. Par conséquent toute démonstration de ce Principe *à posteriori*, qui supposera l'existence réelle des choses hors de nous, sera une pure pétition de principe.

Nous voilà donc réduits à chercher cette démonstration dans nos seules perceptions; & alors la question que j'ai proposée, se change en celle-ci.

2°. *Nos perceptions nous apprennent-elles qu'il n'existe rien, qu'il n'arrive jamais aucun changement dans cet Univers idéal, qui n'ait sa raison suffisante.*

Mais que sont-ce que les êtres & les changemens d'un Univers idéal, si ce n'est nos perceptions simultanées & successives?

Ainsi la question se transforme encore; je demande donc :

Nos perceptions nous apprennent-elles que nous n'avons aucune perception, soit simultanée, soit successive, qui n'ait sa raison suffisante?

Or toutes nos perceptions sont, ou simultanées, ou successives, & une perception ne contient que la représentation des choses. Je demande



donc: *Ce qui ne contient que la représentation des choses, contient-il la représentation de la raison suffisante des choses?* Il faut nécessairement répondre que non.

Que la perception totale dans un moment donné représente les objets A, B, C, D, E, &c. qu'à cette perception succède immédiatement une autre qui contienne la représentation de A, E, G, H, I, que la suivante représente A, E, L, M, N, &c. voilà différens tableaux, dont chacun contient quelques figures communes, & quelques autres qui lui sont particulières. S'il étoit déjà démontré que rien n'est comme il est sans raison suffisante, je chercherois assurément la raison du 3^e. tableau dans le 2^d. & du 2^d. dans le premier. Mais ce sont ces tableaux qui doivent me prouver, que le premier contient la raison du second, & le second celle du troisième : or comment des tableaux muets me fourniroient-ils cette preuve? Comment pourrois-je y lire ce qu'ils ne représentent pas? Je n'y vois que divers objets, ou coëxistants, ou qui se succèdent, & rien de plus. Mais je n'y apperçois, ni cause, ni effet, ni le passage de l'un à l'autre.

Il est vrai cependant qu'en comparant les divers tableaux que mes perceptions m'ont présentés jusqu'ici, j'y apperçois un certain ordre, des retours qui paroissent réguliers; je remarque p. e. qu'à la perception B a constamment succédé la perception G, & à celle-ci la perception L, que la perception A est constamment accompagnée de la perception E, &c. Mais que conclure de là? Regarderai-je cet ordre, ces rapports, ces retours constants, comme une preuve démonstrative qu'il y a une raison suffisante pourquoi B précède toujours G, pourquoi G précède toujours L, & pourquoi A accompagne toujours E? Oui assurément, s'il étoit déjà prouvé que rien n'est sans raison suffisante. Mais cela n'étant pas encore prouvé, ne feroit-ce pas là le même cercle que nous voulons éviter? Cela ne voudroit-il pas dire, que pour pouvoir prouver notre Principe *a posteriori*, il faudroit qu'il fut déjà démontré antécédemment *a priori*.

D'ail-



D'ailleurs cette comparaison, où je crois appercevoir l'idée de l'ordre, & des rapports, qu'est-elle elle-même, si ce n'est un de ces tableaux dont la propriété, comme nous venons de le dire, est de représenter uniquement les choses, & nullement leur raison suffisante.

Il y a plus. Qui m'assurera que ce que j'ai considéré jusqu'ici comme divers tableaux détachés qui se succédoient, ne fait pas une seule & unique pièce ? A quelle marque infailible puis-je reconnoître que les perceptions qui semblent se succéder, n'existent pas toutes à la fois ? Et que deviendrait alors l'ordre, & la liaison que je supposois dans leur succession ? Toutes les parties de cette perception unique, ne seroient plus qu'une infinité de traits de pinceau, qui n'auroient d'autre liaison entr'eux, que d'être couchés sur une même toile.

Quelque paradoxe que paroisse cette idée, on trouvera dans les *Réflexions Philosophiques sur l'origine des langues*, d'où je l'ai puisée, sa possibilité, sa vraisemblance même, démontrée avec cette profondeur de génie, & cette éloquente brièveté, qui en ont aussitôt décelé l'illustre Auteur. Il suffira de rapporter ici le dernier paragraphe de ce petit Ouvrage, rempli d'idées également nouvelles, vastes, & sublimes.

„ Enfin comment connois-je, (dit l'Auteur,) les perceptions
„ passées, que par le souvenir, qui est une perception présente ? Tou-
„ tes les perceptions passées sont-elles autre chose que des parties
„ de cette perception présente ? Dans le premier instant de mon
„ existence, ne pourrois-je pas avoir une perception composée de
„ mille autres comme passées ? Et n'aurois-je pas le même droit
„ que j'ai, de prononcer sur leur succession ?

En voilà assez je crois pour nous convaincre que la Principe de la raison suffisante ne peut être démontré à la rigueur, ni *a priori*, ni par l'expérience.

Nous avons vu aussi, qu'à parler exactement on ne sauroit le mettre au rang des axiomes non plus, puisque tout axiome est fondé sur le Principe de contradiction, ou sur cette proposition qui en découle, A est A; au lieu que le Principe de la raison suffisante ne semble découler nécessairement, ni de l'un, ni de l'autre. Reste à voir s'il faut ranger ce Principe au rang des propositions vraisemblables.

Mais qu'est-ce qu'une proposition vraisemblable? Quelle idée peut-on attacher à la probabilité, tant qu'il n'est pas décidé si les choses arrivent par hasard, ou si elles ont une raison suffisante? Une proposition vraisemblable est celle où l'on ne sauroit démontrer que l'idée complète du sujet contienne certainement celle de l'attribut, mais où l'on voit pourtant que, non seulement elle pourroit la contenir sans contradiction, mais encore qu'il y a plus de raison de croire qu'elle la contient, qu'il n'y en a d'en douter. Mais, si la liaison du sujet avec l'attribut peut exister fortuitement, on ne peut jamais dire qu'il y ait plus de raison de croire que cette liaison existe réellement que qu'elle n'existe pas; il est donc évident que l'idée de probabilité suppose déjà le Principe du suffisant pourquoi, & que ce seroit se jouer des termes que de dire que ce Principe est vraisemblable. Après tout ce que je viens de dire, on seroit tenté de soupçonner, que mon but est d'ébranler la vérité du Principe de la raison suffisante: ce n'est nullement mon intention; je suis intimement persuadé que rien n'est comme il est sans raison suffisante; je sai, & je viens de le montrer, qu'on ne sauroit faire un pas assuré, ni dans la Philosophie, ni dans la Métaphysique, à moins de poser ce Principe pour base de nos raisonnements; les vérités les plus importantes & les plus respectables en dépendent, quoiqu'il ne suffise pas à nous les découvrir.

Mais j'ai voulu faire voir que la Métaphysique n'est pas susceptible d'une évidence mathématique; que si on veut la réduire en système,



même, ce système ne fauroit être démontré avec la rigueur géométrique ; & que si nous ne voulons pas nous abuser nous-mêmes, & perdre le tems en des disputes interminables, nous ne devons donner à chaque Principe métaphysique que le degré d'évidence qu'il a réellement, & ne pas nous flatter de le faire recevoir aux autres, qu'autant qu'ils y trouveront la même clarté. Les Systèmes du Hazard, du Fatalisme, de l'Idéalisme, de l'Egoïsme même, quelques révoltans qu'ils paroissent à ceux qui ne les adoptent pas, sont à l'abri de toute réfutation démonstrative, dès qu'ils ne choquent pas le Principe de la contradiction ; & ce seroit perdre le tems inutilement, que d'entreprendre de les attaquer, si ceux qui les défendent n'ont la complaisance de nous permettre des armes, dont à la rigueur nous n'avons pas le droit de nous servir contre eux.



SECOND MÉMOIRE

DESUR LES PRINCIPES MÉTAPHYSIQUES,

PAR M. BEGUELIN.

Il est montré dans le Mémoire précédent, que le Principe de la raison suffisante n'est, à parler avec l'exacitude mathématique, démontrable ni en soi-même, ni par l'expérience; que ce n'est point un axiome qui puisse être reçu sans démonstration; que ce n'est pas même une proposition vraisemblable. Tournons maintenant la médaille, & renonçant à cette Métaphysique géométrique pour laquelle nous ne sommes pas nés, mettons-nous tout d'un coup à notre aise, posons d'abord comme une hypothèse que ce Principe est vrai, & voyons si ce qui en résultera s'accorde avec l'expérience, & avec les vérités nécessaires. C'est sous cette face que *Leibnitz* l'avoit d'abord présenté; & les disciples auroient bien fait de s'en tenir uniquement à cette méthode.

Il semble en effet que ce Principe soit né avec nous, tant nous sommes accoutumés d'y revenir à chaque occasion; & si *Locke* n'avoit prouvé si clairement, qu'il n'y a point d'idées innées, on seroit tenté d'en chercher un exemple dans ce Principe. Dès la plus tendre enfance nous demandons le pourquoi des choses, & supposons comme un Principe généralement reçu, que rien n'est, que rien n'arrive, sans quelque raison; on se paye alors souvent à la vérité de mauvaises raisons, & à qui n'arrive-t-il pas de le faire dans un âge plus mûr? Mais c'est toujours, parce qu'on croit ces raisons bonnes, ou suffisantes; & jamais parce qu'on s'imagine qu'il n'importe point quel rapport une cause ait à son effet.

En raisonnant donc d'après cette hypothèse, il en doit résulter que, si elle est vraie, les mêmes causes doivent constamment produire les mêmes

mêmes effets. Or c'est ce que toute la Physique & la Morale semblent confirmer ; le même concours de circonstances y est régulièrement suivi d'un même événement.

Il est vrai que le plus souvent nous ne connoissons pas toutes ces circonstances, ou que, lors même que nous les connoissons, nous ne sommes pas en état de découvrir avec certitude si elles existent actuellement, & qu'ainsi nous pouvons rarement prédire l'événement. Mais il y en a ordinairement quelques unes de si marquées, qu'il n'est guères possible de s'y tromper ; & nous sommes assurés que celles-là ont constamment existé, toutes les fois qu'un même événement arrive. Dans le cours ordinaire de la Nature, il est inouï p. e. qu'un enfant naisse sans une copulation précédente ; quoique cette copulation ne puisse pas être regardée comme la raison suffisante de l'existence de l'enfant, puisqu'elle ne la produit pas toujours : & quand il seroit possible qu'un habile Physicien découvrit à force d'expériences répétées toutes les causes qui doivent encore concourir à cette production, il n'en seroit pas plus en état de prédire qu'un enfant naîtra, puisqu'il ne sauroit vérifier l'existence actuelle de toutes les circonstances requises.

De même en Morale, il est inouï que quelqu'un se soit déterminé à commettre une action, si ce n'est en vue d'un bien ; la représentation distincte, ou confuse, d'un bien vrai, ou apparent, contient donc, ou la raison suffisante, ou la raison partielle, de l'action : & toutes les fois qu'une action sera produite par un agent intelligent, je serai fondé à conclure qu'il se représentoit cette action comme un bien. Mais de ce que je ferai naître dans l'esprit de cet agent la représentation d'un bien attachée à une action, je ne saurois encore prédire qu'il la commettra, parce que je ne saurois m'assurer qu'il envisage précisément la chose du même côté que moi.

L'expérience ne nous permet donc guères de chercher les effets dans les causes, mais elle nous indique presque les causes dans les

le renverse. L'expérience nous apprend tous les jours que les explications qui sembloient les plus satisfaisantes, ne le sont pas, que nous nous trompons en mille & mille rencontres dans l'assignation des causes, ou des raisons suffisantes ; mais elle ne fournit aucun cas où l'on soit en droit de dire, qu'une chose est telle qu'elle est sans aucune raison. Si un partisan du hasard objectoit que ce que l'expérience n'a point démenti jusqu'aujourd'hui, elle peut le démentir demain ; je lui répondrais que son objection auroit quelque force contre ceux qui voudroient démontrer à la rigueur le Principe *à posteriori*, mais qu'elle n'en a point dès qu'il n'est question que de la probabilité ; puisqu'il est infiniment probable, que ce qui n'a existé jusqu'ici que d'une manière uniforme, n'existera jamais que de cette manière-là.

J'ai supposé que, dès que le principe ne seroit pas vrai, les choses semblables pourroient parvenir à l'existence de toutes les manières quelconques intrinsèquement possibles c. a. d. sous toutes les circonstances imaginables, dont le concours n'impliqueroit pas une contradiction absolue. Mais, si l'on me soutenoit que chaque chose n'a qu'une seule manière possible de parvenir à l'existence, & qu'ainsi il n'est pas étonnant qu'elle n'y parvienne que de cette manière-là, alors sans doute mon argument perdrait toute la force, & il ne seroit plus question de degré de vraisemblance ; car, dès qu'il seroit absolument impossible qu'une chose existât sous d'autres circonstances que sous celles où nous la voyons exister, je ne saurois plus dire, que si elle n'avoit point eu de raison suffisante de son existence, elle auroit pu parvenir à l'existence de mille autres manières.

Mais cette objection ne sauroit être proposée que par un défenseur du fatalisme & d'une nécessité absolue ; & nullement par un partisan du hasard. Or il ne s'agit d'établir le Principe de la raison suffisante que contre ce dernier. Le fatalisme suppose un enchaînement de causes & d'effets ; & bien loin de rejeter le Principe de la raison suffisante, il lui attribue une nécessité aussi absolue qu'au Principe de la con-

tra-

tradition. Il est question avec un Stratonicien, non d'examiner si les choses ont un suffisant pourquoi, mais si ce suffisant pourquoi qu'il adopte, emporte avec soi une nécessité géométrique, ou non. Un sectateur d'Epicure au contraire ne sauroit nier, que dans son système les choses ne puissent exister indifféremment de mille manières différentes, c. a. d. que leur existence ne puisse être accompagnée & précédée au hazard, tantôt de telles circonstances, tantôt de telles autres à l'infini ; car, pour le nier, il faudroit qu'il prouvât qu'il implique contradiction que l'existence de A ne fut pas accompagnée de la circonstance C ; mais, puisque A dans son système n'a besoin du concours d'aucune cause pour exister, comment son existence seroit-elle indissolublement liée à celle de C ?

Je ne crois pas qu'un partisan du hazard puisse éluder autrement la force de l'argument, qu'en disant qu'à supposer que les choses semblables existent toujours d'une manière uniforme, ou sous les mêmes circonstances, cette uniformité peut encore aussi bien être un effet du hazard, que d'une cause qui contienne la raison suffisante de leur existence.

Je ne saurois nier qu'effectivement, entre les manières diversifiées à l'infini, où les circonstances sous lesquelles une chose peut exister dans le système du hazard, ne soit aussi comprise la manière dont elle doit exister, s'il y a une raison suffisante de son existence ; & c'est là ce qui empêche de donner le Principe de la raison suffisante comme parfaitement vérifié par l'expérience. Car si je pouvois faire ce raisonnement-ci :

Si les choses existent sans raison suffisante, elles pourroient exister sous les circonstances quelconques B, ou C, ou D, ou E... à l'infini.

Si au contraire elles ont une raison suffisante de leur existence, chaque classe des choses semblables n'existera que de la manière, ou sous la circonstance A.

Or, l'expérience prouve que les choses semblables existent sous la circonstance A.

Et cette circonstance A n'est contenue dans aucun des termes de la série B, C, D, E, &c. qui renferme tous les cas possibles dans le système du hazard.

Si, dis-je, je pouvois affirmer également toutes ces prémisses, alors la conclusion seroit indubitable, que les choses ont une raison suffisante de leur existence, & que rien n'est par hazard.

Mais, puisque la dernière prémisses est fautive ; puisque je ne saurois nier que la circonstance A ne soit la même, que la circonstance X de la série B, C, D, E, ... tout ce que je puis conclure, c'est qu'il y a autant de degrés de probabilité qu'un Être individuel n'existe pas sans raison, qu'il y a de termes dans la série B, C, D, E, &c. comparés au nombre unique A, de sorte que, si le nombre des termes de cette série est infini, il y a auroit l'infinité à parier contre un que cet être a une raison suffisante de son existence. Or, plus le nombre d'Êtres individuels, ou d'événemens dans l'Univers, sur l'existence desquels on pourra faire le même pari, sera grand, plus la probabilité de l'hypothèse d'un suffisant pourquoi se confirmera ; de sorte qu'on pourra hardiment lui assigner le plus haut degré de certitude après celle des vérités géométriques.

Pour mettre la chose dans son plus grand jour, prenons l'exemple des taches solaires. Ce n'est que depuis 1611. qu'on les observe. On y a remarqué dès le commencement une révolution périodique autour du Soleil, d'Orient en Occident, qui s'achève assez régulièrement en 28 jours ; d'où l'on a conclu que le Soleil lui-même tourne en ce sens sur son axe à peu près en autant de tems. Si l'on n'avoit eu occasion d'apercevoir qu'une seule révolution de ces taches, il est évident qu'on n'en auroit rien pu conclure pour le mouvement du Soleil même ; ce n'est que le nombre & l'uniformité de ces révolutions, qui nous permettent d'en tirer un argument très probable pour la rotation du Soleil autour de son axe. Cependant le nombre des révolutions qu'on a pu observer depuis 1611. ne va pas au delà de 7912. à sup-

poser

poser même que pendant ces 144 années, le Soleil n'ait jamais été sans taches, & qu'on les ait toutes observées. Posons qu'on en ait pu observer dix à la fois sur le disque du Soleil, cela ne donneroit encore plus que 20 mille observations ; & il s'en faut de beaucoup qu'on les ait. Ces observations d'ailleurs ne sont pas exactement uniformes ; le mouvement propre des taches pouvant accélérer, ou retarder, leur révolution apparente. Mais sans être trop difficile à cet égard, il est certain du moins, que quand même le mouvement apparent de ces taches seroit absolument fortuit, il n'auroit pu avoir jusqu'à présent que 20 mille variations observables. Cependant les Astronomes n'ont pas attendu qu'ils eussent un pareil nombre d'observations uniformes, pour affirmer que le Soleil tourne sur son axe en 27 jours & demi, ou environ ; & l'on regarderoit comme une grande absurdité d'en douter un moment.

En effet cette absurdité est fondée sur l'immense degré de probabilité qu'il y a, que ces taches ne paroissent pas tourner tant de fois de suite du même côté, s'il y avoit parité de raison qu'elles se moussent vers le côté opposé. Car, à ne supposer que deux directions également possibles, il y auroit, suivant les règles de la probabilité, un nombre de 6021 figures, dont les cinq premières sont 39810. à parier contre l'unité, qu'en vingt mille coups les taches ne se mouvront pas toujours vers le bord occidental. Que si l'on suppose qu'elles puissent également se mouvoir vers les quatre plages cardinales, ce nombre déjà si énorme deviendra de 12043 chiffres ; & ces chiffres doubleront dans la même proportion, à mesure qu'on doublera le nombre des plages vers lesquelles peut concevoir que les taches solaires pourroient indifféremment diriger leur mouvement.

Si donc vingt mille, ou pour parler plus vrai, si une centaine d'observations consonantes, ont suffi pour prononcer que la révolution des taches solaires n'étoit, ni l'effet du hasard, ni celui de quelque autre cause quelconque, mais uniquement du mouvement du Soleil même

me

me fait son aise; combien ne seroit-il pas absurde de révoquer en doute le Principe de la raison suffisante, dont un nombre si prodigieux de cas, répétés depuis si longtemps, concourent à confirmer l'hypothèse; & lui donnent une probabilité si immense, que si elle n'est pas infime, on peut au moins prouver que la vie de plusieurs milliers d'hommes ne suffiroit pas à écrire les chiffres du nombre qui en exprimeroit le degré, si ce degré pouvoit être soumis au calcul?

Mais le Principe de la raison suffisante est-il universel? S'étend-il à tout, & ne souffre-t-il absolument aucune exception? C'est là proprement le grand point à décider, & sans la décision duquel le Principe ne sauroit être d'un grand usage. En effet, à moins que nous ne soyons assurés de son universalité, ou que, s'il est limité, nous ne sachions précisément ce qui constitue ses limites, nous ne pourrons jamais affirmer à coup sûr d'une chose, qu'elle a son suffisant pourquoi, à moins que nous ne connoissions d'ailleurs la cause; & en ce cas-là nous n'avons plus besoin du Principe général pour y remonter.

En réfléchissant sur la manière dont nous sommes parvenus à nous assurer de la vérité de ce Principe, nous remarquons que l'Univers matériel & intellectuel fournit un nombre prodigieux de cas qui confirment ce Principe; que ce même Univers offre aussi un très grand nombre de cas qui ne décident, ni le pour, ni le contre; & qu'enfin, il n'en présente aucun dont on puisse affirmer qu'il répugne à ce Principe. Il est évident qu'une vérité dont nous ne sommes assurés que par une incomplète induction de cas particuliers, quelque nombreux qu'ils soient, ne sauroit être considérée à la rigueur comme une vérité universelle, ni appliquée qu'avec plus, ou moins, de vraisemblance aux cas qui ne sont pas renfermés dans l'induction.

Mais il est certain aussi qu'une induction, quoique fort incomplète, quand d'ailleurs rien ne tend à l'affoiblir, suffit pour nous faire recevoir une proposition dans toute son universalité. Je ne pense pas qu'on ait disséqué beaucoup d'Eléphants; je ne crois pas non plus que

que le plus habile Anatomiste puisse démontrer la nécessité de la ratte dans les quadrupèdes, cependant je crois qu'on se moquerait de celui qui ne recevrait pas comme une proposition universelle, que tous les éléphants ont une ratte.

Il est donc très vraisemblable que le Principe de la raison suffisante est universel, & qu'il s'étend à tout ce qui ne saurait être limité par lui-même, ou par le Principe de la contradiction : je veux dire, que le Principe du suffisant pourquoi a lieu partout, si ce n'est où il impliquerait contradiction qu'il eut lieu, ou bien lorsque qu'on peut donner une raison suffisante pourquoi il n'a pas lieu.

Ces deux restrictions que je crois devoir ajouter, n'ont rien à l'universalité du Principe ; car, quand on affirme l'universalité d'une proposition ; on veut seulement dire qu'elle est applicable dans tous les cas possibles : or les cas qui impliquent contradiction en eux-mêmes, & ceux qui par leur nature ne peuvent pas être l'objet de cette proposition, sont évidemment exclus de la classe des cas possibles par rapport à cette proposition-là.

S'il existe des chiens à qui on ait coupé la ratte, cela ne déroge point à l'universalité de la thèse, que tout chien a une ratte ; parce que l'attribut n'est jamais affirmé du sujet dans la proposition la plus universelle, que sous la condition de la possibilité actuelle : ainsi quand on dit, tout chien a une ratte, c'est comme si l'on disoit tout chien qui peut actuellement avoir une ratte, a une ratte ; or un chien à qui on l'a coupée n'est pas dans le cas ; il implique qu'on la lui ait coupée, & qu'il puisse actuellement l'avoir. De même, quand on affirme universellement que rien n'est comme il est sans une raison suffisante, c'est tout comme si l'on disoit : rien de ce qui est susceptible d'une raison suffisante, n'est comme il est sans une raison suffisante.

Je ne pense pas qu'on puisse contester cette explication, mais elle paraîtra superflue à ceux qui pensent que tout est susceptible d'une raison suffisante ; il s'agit donc de voir ce qui en est.

J'ai déjà fait voir dans le premier Mémoire, que le Principe de la raison suffisante n'est point applicable aux vérités géométriques, que tout ce qui existe par une nécessité absolue, n'a point besoin de suffisant pourquoi. En effet la raison suffisante est ce qui explique les événemens de l'Univers matériel & intellectuel, qui dit pourquoi une chose est comme elle est plutôt qu'autrement. Mais en Géométrie, & dans les choses d'une nécessité absolue, il n'est point question d'événement à expliquer ; dès qu'une chose n'est pas susceptible d'être autrement, il n'y a plus de pourquoi, ni d'explication, l'explication & le pourquoi n'a lieu qu'entre les causes & les effets. Ce seroit une dispute de mots que de dire que les vérités nécessaires ont aussi leur raison ; car, quand on parle de raison suffisante, on ne parle pas des moyens par lesquels nous parvenons à la découverte d'un fait, mais on parle des moyens par lesquels les choses parviennent à être ce qu'elles sont.

Qu'on admette une raison déterminante en Géométrie, à la bonne heure ; il ne sera pas moins vrai que ce que nous concevons comme le déterminant & comme le déterminé, n'est pas plus l'un que l'autre ; que tout y existe à la fois ; au lieu que, dans les vérités contingentes, ce que nous concevons comme cause & comme effet est réellement distinct, & n'existe que l'un par l'autre. En Géométrie le déterminant & le déterminé existent en même tems, & les rapports que nous y imaginons changent à notre volonté ; si nous songeons premièrement aux angles, ce sont eux qui déterminent les sinus ; si nous songeons premièrement aux sinus, ce sont eux qui déterminent les angles : en un mot si A contient la raison déterminante de B, B à son tour contient la raison déterminante de A. Mais dans l'Univers notre façon de concevoir ne peut rien changer aux rapports. Ce n'est pas elle qui décide lequel est le déterminant, ou le déterminé ; la cause, ou l'effet ; le suffisant pourquoi, ou le résultat. C'est la Nature même de la chose qui y décide de tout, & nous ne sommes que les simples observateurs. La copulation précède la conception, la conception précède l'accou-

che.

chement ; les moyens précèdent la fin ; la représentation du bien précède l'action. Ici si A contient la raison suffisante de B, B ne contient jamais la raison suffisante de A. Il est donc évident que les vérités nécessaires sont d'une nature bien différente de celles que l'expérience seule nous découvre. *Leibnitz* avoit très bien saisi cette différence ; chez lui le Principe de contradiction est la source des vérités éternelles, & le Principe de la raison suffisante n'est la source que des vérités contingentes ; chaque Principe a son département séparé, & n'empiète point sur l'autre : mais ensuite ses disciples ont souvent confondu ce qui devoit rester séparé.

C'est par le Principe de la raison suffisante que nous parvenons à nous assurer de l'existence d'une cause première, parce que n'existant pas par la nécessité de notre nature, nous, & tous les êtres contingens, avons besoin d'une raison suffisante, & par conséquent d'une cause pour exister ; mais il implique contradiction que la cause première existe cause première & qu'elle ait une raison suffisante de son existence. Elle existe nécessairement, indépendamment de toute cause ; & ce seroit confondre ici, comme en Géométrie, le moyen par lequel nous parvenons à connoître les choses, avec la raison suffisante des choses, que de dire que l'Être éternel & infini est susceptible d'une raison suffisante. Quand on dit que Dieu contient en soi la raison suffisante de son existence, si on entend par là autre chose, si ce n'est que Dieu n'a point besoin d'une raison suffisante pour exister comme il existe de toute éternité, on ne dit certainement rien d'intelligible. Il implique contradiction que Dieu existe autrement que comme un être nécessaire & éternel : ainsi demander pourquoi il existe ainsi, dans le tems qu'il étoit impossible qu'il existât autrement, c'est demander pourquoi un être nécessaire & infini est un être nécessaire & infini, & se répondre, c'est parce qu'il est un être nécessaire & infini. Je laisse à juger si ce n'est pas le jouer des termes, pour pouvoir appliquer des propositions à des cas qui n'en sont pas susceptibles.

Voyons maintenant si, outre les choses d'une nécessité absolue, il y en peut encore avoir d'autres qui ne soient point susceptibles d'un *suffisant* pourquoi.

Nous avons montré dans le Mémoire précédent, qu'à moins d'admettre le fatalisme le plus absolu, il falloit reconnoître la possibilité du hazard ; il est donc possible qu'il y ait des choses dans l'Univers qui existent sans raison *suffisante*, mais de la simple possibilité nous aurions tort de conclure à l'existence actuelle. Après avoir montré dans ce Mémoire-ci, qu'il est infiniment probable que les choses ont leur raison *suffisante*, il est naturel de conclure que, si le hazard a lieu quelque part dans cet Univers, il faut que ce hazard même ait une raison *suffisante*; je veux dire, qu'on puisse expliquer intelligiblement pourquoi & comment une chose existe fortuitement de la manière qu'elle existe. C'est la seconde restriction que j'ai mise à l'universalité du Principe, savoir qu'il a lieu dans toutes les choses de cet Univers, excepté lorsqu'on peut donner une raison *suffisante* pourquoi il n'a pas lieu. Je m'explique.

Les antagonistes de ce Principe ont objecté que, lorsqu'il seroit question de choisir entre deux choses parfaitement semblables, ou de placer ces deux choses, on se détermineroit sans raison *suffisante*, & qu'on ne pourroit jamais assigner de raison pourquoi A seroit placé en B, & l'autre A en C. *Leibnitz*, pour résoudre cette objection, a nié l'existence de deux choses semblables; & l'expérience aidée par les microscopes paroît effectivement confirmer son célèbre Principe des indiscernables. Je me réserve de l'examiner à la suite de ces Mémoires; ici je n'en parlerai qu'autant qu'il a rapport au Principe de la raison *suffisante*.

Il est évident d'abord, que ce seroit commettre un cercle vicieux que d'étayer le Principe de la raison *suffisante* sur celui des indiscernables, & de prouver ensuite ce dernier par l'autre. Pour éviter une pétition de principe il faut nécessairement, ou prouver l'universalité du Principe de la raison *suffisante*, indépendamment de celui des indiscernables, ou prouver celui-ci indépendamment de celui-là. Ce dernier mo-

yen

yen seroit le plus praticable, s'il étoit vrai, comme le pense l'Auteur du *Traité du hazard* que j'ai cité dans mon premier Mémoire, qu'il fut absolument impossible que deux choses semblables existassent ; mais j'avoue que je ne saurois être en cela de son sentiment, & qu'il me paroît qu'il a tort de reprocher à *Leibnitz* de s'être trop relâché, & d'être tombé en contradiction sur cet article.

Je ne conçois pas quelle impossibilité absolue il y auroit qu'il existât p. e. un second Monde semblable à celui-ci. Il n'implique pas que ce Monde existe ainsi ; s'il impliquoit contradiction qu'un Monde parfaitement semblable à celui-ci existât, ce ne seroit pas par une impossibilité intrinsèque, mais uniquement parce que celui-ci seroit parvenu à l'existence. Mais un autre Monde parfaitement semblable n'auroit nulle connexion avec celui-ci, sans quoi ce ne seroient pas deux Mondes distincts : par conséquent l'existence du nôtre n'influerait en rien sur l'existence de son semblable : & comment pourroit elle donc la rendre impossible ? Si on cherche la difficulté dans l'espace, concevons que les deux Mondes se succèdent, que celui-ci anéanti fasse place à son semblable : le lieu ni le tems n'ont rien à la parfaite ressemblance. Ainsi *Leibnitz* auroit eu tort de nier la possibilité des choses semblables. Cette possibilité n'est point incompatible non plus avec son Principe des indiscernables ; car, de ce qu'il est possible, absolument parlant, que deux choses parfaitement semblables existent, il ne suit pas qu'elles soient parvenues toutes les deux à l'existence, & ce n'est que ce fait que le Principe des indiscernables nie. L'objection tirée des deux idées parfaitement semblables ne me semble point solide ; car, avant que des indiscernables parviennent à l'existence, tant qu'ils ne sont conçus que dans la région des possibles, ils ne forment pas deux idées, ils n'en forment qu'une seule. Un Architecte bâtit dix maisons sur un même plan qu'il aura conçu ; on ne sauroit dire qu'il ait eu dix plans parfaitement semblables dans sa tête, il n'en avoit qu'un seul, qu'il a trouvé bon de réaliser en dix différens endroits : & il est si vrai qu'il n'avoit qu'un seul plan dans sa tête, qu'il n'auroit besoin d'en tracer qu'un seul

sur le papier pour les dix édifices : & supposé qu'il en traçât deux égaux A & B, pour quelqu'autre considération, pourra-t-on jamais dire qu'il a réalisé sur le terrain le plan A, & non le plan B ? Aussi, quand *Leibnitz* dit qu'il n'est pas impossible absolument de supposer deux gouttes d'eau entièrement semblables, il n'entend pas deux gouttes d'eau idéales, qui sans doute n'en feroient qu'une, & non deux ; mais deux gouttes d'eau réellement existantes, l'une en L, & l'autre ailleurs.

Dès-là que le Principe des indiscernables n'est pas d'une nécessité absolue, on ne sauroit le fonder que sur le Principe de la raison suffisante, ou sur l'expérience seule. Mais nos sens sont trop imparfaits pour que l'expérience en puisse décider ; il est donc évident que le Principe des indiscernables ne sauroit être prouvé indépendamment de celui de la raison suffisante, & que par conséquent on ne sauroit, sans commettre une pétition de principe, recourir aux indiscernables pour prouver l'universalité absolue du suffisant pourquoi.

Si donc il entroit dans le plan d'un Univers digne de la Sagesse infinie du Créateur, que certains êtres individuels, certains Elémens de la matiere, y fussent répétés deux ou plusieurs fois, soit pour former réunis un corpuscule homogène, soit pour entrer dispersés dans la composition de corpuscules heterogènes, qui par ce moyen seroient parfaitement semblables, pourroit-on assigner une raison suffisante, pourquoi les élémens S^1 , S^2 , S^3 , &c. du corpuscule homogène C, seroient placés dans cet ordre, plutôt que dans l'ordre S^2 , S^1 , S^3 , &c. & pourquoi les élémens dissemblables A, B, C, &c. d'un corpuscule M seroient placés en L, tandis que leurs indiscernables A^1 , B^1 , C^1 , &c. d'un autre corpuscule M^2 , seroient placés en X.

Il ne paroît pas que la supposition ait rien d'absolument absurde. Dans tous les ouvrages de l'art on a besoin de pièces semblables, & plus l'ouvrier peut les rendre parfaitement semblables, plus l'ouvrage est parfait. Ne fut-il question que d'élever un obélisque sur trois boules, plus ces trois boules seroient parfaitement semblables, plus il y au-
roit

roit de régularité & de solidité dans le tout. Cela a également lieu dans les machines où les pièces sont plus variées ; dans une montre, par exemple, s'il étoit possible à l'ouvrier de faire que toutes les dents d'une roue, que toutes les engrainures d'un pignon, que toutes les parties du balancier & du ressort, fussent parfaitement semblables, il n'est pas à douter que la montre ne fut plus parfaite que toutes celles que nous avons. D'ailleurs chaque matière, ou chaque aggrégé de matière est, est propre à produire un certain effet particulier à cette matière-là. Mais, si l'effet doit être considérable, il faut que cette matière, ou cet aggrégé de matière, soit répétée ; un grain de poudre a la propriété d'augmenter le ressort de l'air, mais, s'il faut augmenter ce ressort au point de faire sauter une masse considérable de matière, un grain seul n'y suffira pas, il en faut plusieurs milliers : plus chacun de ces grains ressemblera à l'autre, plus il contiendra exactement la même quantité de soufre, de salpêtre, & de charbon ; plus les parties de ces trois Principes seront exactement homogènes, plus l'effet à quantité égale sera grand, mieux l'artificier parviendra au but qu'il s'est proposé. Je sai que la grossièreté de l'Art n'est point à comparer avec la délicatesse des opérations de la Nature, & qu'on ne sauroit par conséquent conclure à coup sûr de l'un à l'autre ; mais l'analogie prouve au moins qu'il nous est très difficile de décider que, dans le plan de l'Univers le plus parfait, il ne doit pas entrer des êtres parfaitement semblables.

Ce qui j'ai dit de la matière peut s'appliquer également aux Intelligences. Un vaste Etat aura un excellent Général, un excellent Ministre, un très bon Médecin, un Artiste très habile. Cet Etat seroit-il moins parfait si dans la multiplicité des affaires, il avoit encore un second Ministre, un second Médecin, un second Artiste ; parfaitement égal en lumières, en talents, & en caractère, au premier ? J'ai peine à croire, que cette duplicité produisît une imperfection dans l'Etat. Pourquoi donc en seroit-ce une dans l'Univers, si dans l'immensité de son étendue, & de sa durée, il se trouvoit deux Intelligences parfaitement semblables dans leur origine ? Je dis dans leur origine, car je comprends bien

bien que le *temps*, le *lieu*, les *circonstances*, doivent mettre successivement quelques différences entre ces Intelligences, quoiqu'essentiellement semblables. J'avoue que le Principe des indiscernables est très philosophique, qu'il aide à former un système très bien lié. Mais j'y trouve des difficultés qui me paroissent insurmontables, & que je réserve pour un autre Mémoire. Ici il suffit d'avoir montré qu'il n'est pas absurde d'en douter. Cela posé, voyons ce qui résulteroit par rapport au Principe du suffisant pourquoi, s'il existoit dans la Nature deux aggrégés d'indiscernables A, B, C, & A², B², C², l'un placé en L, & l'autre en X.

Cette position sera, ou le premier arrangement du Créateur, ou la suite des changemens arrivés dans la Nature par les loix du mouvement, ou l'effet de l'action d'une Intelligence créée.

Par rapport au Créateur, je n'y vois point de hazard ; à moins qu'on ne se le représente faussement comme créant séparément A & A², & délibérant en suite lequel des deux il placera en L, & lequel en X. La Création de l'Univers entier est un acte unique. A, B, C, & A², B², C², dans l'Intelligence infinie qui se représente un Monde possible, n'est qu'une même idée, combinée à la fois avec L, & avec X, & si cette combinaison entre dans le plan du meilleur Monde, il n'y a point de raison de douter quelle ne soit réalisée par l'acte de la Création. Ainsi il n'y a point de raison, ce me semble, de demander pourquoi A est en L, plutôt qu'en X ; la chose n'étoit pas susceptible d'un suffisant pourquoi ; par conséquent elle n'en a pas besoin. Il seroit absurde à mon avis de demander le pourquoi d'une chose dont on conçoit clairement qu'elle n'en comporte point, & dont on peut expliquer pourquoi elle n'en comporte point. Si l'on veut nommer fortuitement la situation de ces indiscernables, à la bonne heure, je ne dispute point sur les termes ; mais je ne vois aucun inconvénient dans ce sens-là de poser un hazard en Dieu, puisque toutes les combinaisons différentes de ces indiscernables, je veux dire, tous les échanges possibles de leurs situations réciproques, ne changeront rien à cet Univers, ne le ren-

dront, ni plus, ni moins parfait, & ne donneront toujours qu'un même résultat. N'admettre le hazard que dans les cas, où il y a une raison suffisante de l'admettre, tirée de la nature même des choses, c'est renverser le fatalisme, sans limiter, ni la sagesse, ni la prescience du Créateur.

Si nous concevons maintenant les indiscernables parvenus de leur première situation en L & X, par une suite des loix mécaniques de la Nature, il n'y a point de hazard encore ; la raison suffisante de leurs diverses positions est dans les changemens arrivés dans la Nature, d'où l'on peut expliquer successivement toutes leurs situations jusqu'au premier moment de l'existence de l'Univers.

Enfin, s'il s'agit d'expliquer comment deux indiscernables se trouvent placés l'un en L, & l'autre en X, par l'acte d'une Intelligence bornée ; il n'y a pas plus de difficulté que lorsqu'on veut expliquer comment nous nous déterminons à choisir entre des choses qui nous semblent parfaitement semblables, bien qu'elles ne le soient pas, ou qui, quoique dissemblables, sont parfaitement égales par rapport au but que nous nous proposons. Si, de l'aveu de tous les Leibnitiens, les circonstances étrangères, les déterminations accidentelles, fournissent en ces cas-là la raison suffisante de notre choix, ou de l'arrangement que nous faisons, ces mêmes circonstances étrangères, ces mêmes déterminations accidentelles expliqueront pourquoi nous aurons placé A en L, & A² en X. Par rapport à nous, pour qui mille choses sont réellement indiscernables, le hazard ne sauroit avoir, ni plus, ni moins de part à nos actions, soit qu'il existe réellement des indiscernables, soit qu'il n'y en ait point dans toute la Nature. A l'égard des Intelligences créées, conçues comme essentiellement semblables, la chose a plus de difficulté : les circonstances des tems & des lieux mettent une différence infinie dans le rôle qu'elles auront à jouer ; ce rôle n'est pas in différent pour des êtres susceptibles de plaisir & de douleur. Il semble donc que la bonté infinie du Créateur ne permet pas que deux In-

Intelligences parfaitement semblables foyent placées dans des circonstances inégales, où l'une jouïra d'un plus haut degré de bonheur que l'autre. Mais n'est-il pas possible que la somme des plaisirs & des peines, de deux rôles d'ailleurs très différens, soit parfaitement égale? Si cela étoit, il ne répugneroit plus à la bonté divine, que deux Intelligences parfaitement semblables existassent; mais cette existence répugneroit-elle à la sagesse infinie? Pas plus assurément que l'existence de deux corpuscules semblables. Si le plan du meilleur Monde exigeoit, que deux âmes parfaitement semblables animassent, l'une un Chinois, l'autre un Américain; il y auroit une raison suffisante pourquoi ces deux âmes animeroient ces deux corps; il n'importeroit d'ailleurs absolument point laquelle des deux animât le Chinois: tout resteroit parfaitement égal, en l'un & l'autre cas. Cela posé, de bonne foi lequel seroit le plus digne de la sagesse infinie, de laisser tout l'Univers dans le néant, parce que l'égalité de ces deux âmes ne décide pas la place de chacune, ou d'assigner cette place par un acte de libre arbitre? Dès qu'il n'y point de raison de choisir, & qu'il y a des raisons d'agir, il ne reste, ce me semble, qu'à agir sans choix.

Ce n'est pas au reste que je veuille ici établir l'existence de deux Intelligences parfaitement semblables: je n'en suis rien moins que convaincu; j'ai même de fortes raisons d'en douter, & les difficultés que j'ai à proposer contre le Principe des indiscernables, ne concernent proprement que les êtres matériels. J'ai simplement voulu expliquer par ces exemples la légitime étendue du Principe de la raison suffisante, & les restrictions qu'il me paroît qu'il faut mettre à son universalité, pour ne pas en abuser dans l'application.

Je n'ai pas crû devoir mettre parmi ces restrictions les actions morales des êtres. J'avoüe que sur cet article je ne suis nullement de l'avis de M. de *Prémontval*, & voici mes raisons. Ce Philosophe, après avoir très solidement réfuté les démonstrations prétendues du Principe de la raison suffisante, admet ce Principe dans les événemens physiques,



ques, & le nie dans ceux qui dépendent de notre volonté. Je ne remarque point qu'il tire la raison de cette différence de la nature même de l'ame; il admet le hazard dans nos actions morales, non que notre ame ne put se déterminer par des raisons suffisantes, mais parce que si elle ne se déterminoit qu'ainsi, il n'y auroit, ni imputation, ni Morale: en un mot, selon lui, il y a du hazard dans les actions des Intelligences créées, parce qu'il y a un Dieu bon & saint.

Mais, lorsqu'on en est encore à discuter s'il y a un hazard dans l'Univers, ou si rien n'est sans un suffisant pourquoi, on n'est point encore en droit de poser l'existence d'un Dieu. Pour que je sois assuré de cette grande vérité, il faut que je sois premièrement convaincu que rien de ce qui est susceptible d'une raison suffisante de son existence, n'existe au hazard; car, à moins d'admettre cette proposition, j'aurai beau remarquer que l'existence de l'Univers est susceptible d'une raison suffisante, je n'en serai pas plus en état de savoir s'il existe au hazard, ou s'il a un Auteur. Quand donc *M. de Prémontval* demande à l'entrée de son Traité, qu'on lui accorde l'existence d'un Dieu; c'est comme s'il disoit, accordez moi que rien dont l'existence est susceptible d'une raison suffisante, n'existe au hazard. Mais alors son raisonnement reviendrait à ceci.

Rien de ce qui est susceptible d'une raison suffisante d'existence, n'existe au hazard.

Donc il y a un Dieu;

Donc il y a un hazard.

Pour dissiper ce que ce raisonnement contient de contradictoire, il faut donc, ou que l'Auteur commence par prouver l'existence de Dieu indépendamment du Principe de la raison suffisante; ou qu'il prouve que les actions des Intelligences, par leur propre nature, abstraction faite d'une Providence, ne comportent point de suffisant pourquoi. Or l'une & l'autre de ces deux preuves me paroissent très difficiles à établir, tout l'Univers me ramene à chaque instant à l'existence d'un Dieu, dès que je crois que les choses n'existent pas sans raison; mais si j'ad-

metts le hazard, sans que j'aye une raison tirée de la nature même de la chose pour l'admettre, il n'est plus rien dans l'Univers qui puisse m'assurer que Dieu existe. Cédant je cherchois la raison dans l'Etre suprême, pourra exister par hazard, aussi bien que les actions des Intelligences, si la raison pourquoi celles-ci arrivent par hazard n'est pas tirée de la nature même des Intelligences. Mais comment prouvera-t-on que les actions des êtres intelligents ne sont pas susceptibles de motifs, ou que ces motifs n'expliquent pas aussi bien, & peut-être mieux, pourquoi l'action est telle plutôt qu'autrement, que le choc d'un corps n'explique pourquoi un autre corps se meut avec une telle célérité & suivant une telle direction? Il y a une infinité de cas, où les motifs de notre choix & de nos actions ne sont pas tirés de la qualité intrinsèque de l'objet, où nous ne nous déterminons que par les circonstances accessoires; il y en a un plus grand nombre où l'habitude tient lieu des motifs distincts qui nous ont fait agir la première fois: mais je ne sache aucun cas dont l'on pût prouver que l'action n'a été précédée d'aucun motif.

D'ailleurs, si nous voulons examiner la chose avec toute la rigueur métaphysique, la distinction entre les causes physiques & les causes morales disparoit; tout se confond également dans nos perceptions. Mettez à part le Principe de la raison suffisante, l'Univers sensible, & l'Univers intelligible, se réduisent à une suite de perceptions d'égale nature; de quel droit peut-on décider, qu'entre ces perceptions les unes sont purement fortuites, que les autres ont leur suffisant pourquoi, & que c'est précisément celles-ci, & non celles-là, qui jouissent de cette prérogative?

Après ces remarques, je puis me dispenser, je crois, d'examiner les preuves que l'on apporte du hazard des actions morales, d'autant plus qu'elles sont étrangères au sujet que je traite, & qu'on ne sauroit les discuter à fond, sans entrer dans les matières abstruses de la liberté, de l'imputation, & de la moralité; sources inépuisables de disputes. Je me borne donc à montrer en gros, que ces preuves ne sont pas de nature à établir démonstrativement le hazard.



Je remarque d'abord que, si nos actions sont fortuites, il n'y a plus de prescience. Il implique que la toute-science sache d'avance à quoi se déterminera sa créature, si celle-ci se détermine purement au hasard. Cependant chaque action fait un nouvel événement dans l'Univers, & cet événement en fait naître d'autres à l'infini. Comment conçoit-on que le Créateur ait pû se représenter tous les Mondes possibles, & donner l'existence à celui-ci à cause de sa plus grande perfection, si, dans le tems qu'il l'a créé, il ignoroit parfaitement quels événemens cet Univers contiendrait? Comment, pour ne parler que de notre Globe, a-t-il pû connoître qu'il méritoit la préférence sur d'autres par le nombre & le caractère des hommes qui l'habiteroient, tandis qu'il ne pouvoit pas seulement savoir si Adam se détermineroit à devenir Père, ou si l'étant, il ne lui prendroit point par hasard l'envie de faire mourir ses enfans? Seroit-ce un bon-moyen de sauver la Sainteté de Dieu, que de le faire aux dépens de sa Toute-science, de sa Sagesse infinie, & même de sa Bonté: car une Providence qui ne feroit que réparer le mal commis, en redressant, soulageant, & guérissant, encore imparfaitement, n'épuise assurément pas l'idée d'une Bonté infinie. Supposez donc que la Sainteté de Dieu exigeât le hasard dans l'Univers, toutes ses autres perfections se réuniroient pour l'en exiler.

Je ne vois qu'un moyen de concilier les actions fortuites avec la prescience divine, c'est de recourir à l'harmonie préétablie. Alors les événemens de l'Univers se succédant indépendamment des volitions fortuites de l'ame, n'en feroient pas moins certains dans le système de l'Auteur qui admet les causes physiques. Mais l'Auteur qui rejette l'harmonie universelle, admettrait-il une harmonie particulière entre l'ame & le corps? & d'ailleurs comment cette harmonie pourroit-elle subsister entre une ame qui ne se détermineroit que par boutades & par caprices, & un corps dont tous les mouvemens seroient compassés de toute éternité?

Au reste il y auroit de l'injustice à attribuer à l'Auteur les conséquences de son système, qu'il n'adopte assurément pas, d'autant plus

qu'il ne s'est point encore expliqué sur la manière dont il conciliéra le tout ensemble ; loin de lui rien imputer à cet égard, je reconnois que les motifs qu'il a lui-même exposés, les difficultés insurmontables de concilier le mal avec la bonté divine, étoient des raisons assez puissantes pour le faire recourir à l'idée des actions fortuites. Mais, si on peut faire évanouir ces difficultés avec moins d'effort, il ne sera plus besoin de supposer de hazard.

Or, sans entrer dans tout ce que cette matière a d'épineux, je crois que suffisoit de dire de bonne foi tout haut, ce que *Leibnitz*, & tant de Philosophes & de Théologiens ont peut-être pensé tout bas, & que certains ménagemens de prudence ne leur ont pas permis de déclarer ouvertement.

Le but de Dieu en créant un Univers, n'a pû être que de faire parvenir chaque créature susceptible de sentiment au plus haut degré de bonheur que sa nature comporte, & cela par la voye la plus abrégée. La combinaison de tous ces rôles fait l'Univers intellectuel ; la représentation du bien produit sur chaque Intelligence le même effet, que la pesanteur sur la matière ; l'une est le motif des actions morales ; comme l'autre est la cause de la chute des corps. Que l'on nomme ces actions morales, libres ou nécessaires, ce n'est point là de quoi nous devons nous embarrasser ; il suffit que l'ame soit susceptible de motifs, & que le plaisir, la douleur, les récompenses, & les châtimens, soient au nombre de ces motifs, & fassent avancer chaque créature capable de sentiment le long de la courbe qui doit la conduire au bonheur par le plus court chemin. Alors les maux n'auront rien d'incompatible avec la bonté divine ; alors les termes de crimes, de châtimens, d'imputations, pourront être, ou conservés, ou changés en ceux d'erreurs, de suites désagréables, & d'avertissemens : cela ne changera rien à l'institution des choses, ni dans la Religion, ni dans la Morale, ni dans la Politique. Il restera toujours également vrai, qu'un homme qui, ensuite de ses perceptions présentes, se détermine à une action désapprouvée en Religion, en Morale, ou en Politique, cessera de se déterminer ainsi, c.

a. d.



u. d. se corrigera , ne fera plus ce qu'on nomme vicieux, s'il éprouve à l'occasion de cette action une sensation assez désagréable pour que le souvenir en emporte la balance sur tous les motifs qui le porteroient à répéter la même action. Il restera également vrai aussi, qu'un homme qui, ensuite de ses perceptions présentes, se détermine à une action approuvée en Religion, en Morale, & en saine Politique, continuera avec plaisir à se déterminer de la même manière, c. a. d. acquerra l'habitude qu'on nomme vertu, si la sensation agréable qu'il éprouve à la suite de cette action, joint un nouveau motif aux précédents. Il restera également vrai encore que les exhortations, la prière, les lectures instructives, la récapitulation fréquente des réflexions faites sur la nature des actions, & sur leurs motifs, les exemples, les promesses, les menaces, & sur tout une Religion épurée, entrant dans la perception présente, pourront concourir aussi efficacement à déterminer la volonté, qu'une addition de poids concourt à faire pencher la balance; tout comme d'un autre côté l'absence, ou l'oubli actuel de ces motifs, joint aux mauvais exemples, & à l'habitude, pourront entraîner l'ame à vouloir le contraire de ce qu'elle avoit approuvé. Qu'on exagère tant qu'on voudra le mal physique & le mal moral; quelque affreux qu'il nous paroisse dans le point de vuë où nous sommes placés, il est indubitable que, si ces maux sont un acheminement certain & indispensable à des biens incomparablement plus grands, ce ne sont plus des maux, ce sont de véritables biens: tels que la brûlure d'un membre gangrené, ou l'incendie d'un Village dont il faut déloger un ennemi. Or ces maux existent; & Dieu est infiniment sage, & infiniment bon: pourquoi douterions-nous donc un moment, que ce que nous appelons mal physique & mal moral, ne soit l'acheminement certain & indispensable au plus grand bonheur possible pour chaque être qui en est susceptible?



RÉFLEXIONS

SUR LES ALLEGORIES PHILOSOPHIQUES,

PAR M. FORMEY.

Quand on promène ses regards sur l'ancienne Philosophie, il est bien difficile de démêler & de fixer l'impression qui en résulte. Est-ce un Tableau ? Est-ce une Réalité ? Les Philosophes ont-ils eu dessein de découvrir & d'enseigner des Vérités ? Ou n'ont-ils pris d'autre guide que leur imagination pour rassembler ces dogmes, sur lesquels tous les efforts des Historiens modernes de la Philosophie n'ont encore répandu qu'un jour très médiocre. J'avoue qu'on est assez embarrassé dans la décision de cette alternative ; & que, s'il faut éviter d'imputer des chimères révoltantes à des gens en qui l'on doit supposer du moins le bon sens, il n'est guères naturel de chercher non plus, sous les assertions les plus triviales & les plus bizarres, des Vérités extraordinaires & sublimes.

Le travail exquis de feu M. de Beausobre le Père sur les Hérétiques de l'Eglise primitive, dans son admirable *Histoire du Manichéisme*, est le meilleur modèle qu'on puisse suivre dans l'examen de ces matières. On peut dire qu'il marche, le flambeau dans une main, & la balance dans l'autre ; qu'il fait sortir du sein de la plus profonde obscurité des rayons de lumière surprenans ; qu'il ouvre des sources d'explication imprévues, pour rendre raison de choses qu'on avoit traitées jusqu'à présent de pures absurdités, de vraies extravagances ; & qu'il réhabilite un très grand nombre de Noms qui étoient parvenus à nous dans un décri, dont on n'auroit pas cru qu'ils pussent revenir. J'ai toujours reconnu, comme je le devois, le prix de cette noble entreprise, & les talens du célèbre Auteur qui l'a exécutée ; ces impressions ont même
reçu

reçu en moi un nouvel accroissement par le bonheur que j'ai eu de jouir pendant quelques années de la confiance & de l'amitié de ce grand homme, & de l'entendre souvent parler des mêmes matières avec ces graces persuasives qui reposoient sur ses lèvres, & dont sa plume, toute éloquente qu'elle est, ne donne pas une idée complète. Mais, par une suite même de ces liaisons & de leurs effets, je crois pouvoir & devoir observer, que l'heureux génie, la vive & féconde imagination de M. de *Beaufobre*, lui ont peut-être fait appercevoir des rapports, des explications, des raisons, qui ne se sont pas présentées à l'esprit de ceux-même pour la justification de qui il les employe; & que d'un autre côté cette extrême impartialité dont il faisoit profession, & qu'il pratiquoit à toute rigueur, pourroit quelquefois l'avoir rendu partial, c'est à dire, lui avoir fait trouver tant de plaisir à décharger les Hérétiques des fausses imputations dont on les avoit accablés, qu'il a été moins rigide sur des imputations qui n'étoient pas aussi dénuées de fondement.

Quoiqu'il en soit, les Hérétiques ressembloient parfaitement aux Pères sur ce chapitre, c'est à dire, par rapport au goût outré pour les allégories, pour toutes les enveloppes mystérieuses qui peuvent déguiser la vérité, & qui ne servent quelquefois qu'à receler l'ignorance, l'erreur, la privation de toute idée. Pour peu qu'on connoisse les hommes, on sçait que rien ne leur coûte plus que d'avouer qu'ils ne sçavent pas ce qui semble être du ressort de leur état & de leur profession; & qu'ils ont recours à toutes sortes d'artifices plutôt que de se laisser arracher cet aveu. Les Prêtres donc & les Philosophes, qui originairement étoient le même ordre de personnes, & qui dans la suite se sont constamment regardés comme les deux especes les plus distinguées dans la masse du genre humain, comme des hommes privilégiés, & fort supérieurs au vulgaire; les Prêtres, dis-je, & les Philosophes ont toujours voulu passer pour les dépositaires de la Vérité. Le meilleur moyen de le prouver, ç'auroit été d'en être les dispensateurs; mais comment donner ce qu'on n'a point? Ils ont donc été



obligés de recourir aux réserves les plus mystérieuses, aux expressions énigmatiques, aux images les plus éloignées de toute réalité, & de multiplier continuellement ces espèces de barrières qu'ils mettoient entr'eux & les profanes. Toutes les passions contribuoient à cette manœuvre ; l'orgueil, l'esprit de domination, l'intérêt, & quelquefois des vûes plus grossières encore, concouroient à redoubler les efforts de ceux que la crédulité des Peuples avoient mis en possession de droits, dont ils ne vouloient point se dessaisir.

Une chose bien digne d'être remarquée, c'est que les intérêts des Prêtres & ceux des Philosophes vinrent dans la suite à se séparer ; & que les premiers ayant conservé l'ascendant que donne la Religion, les autres devinrent l'objet de leur acharnement. Cette opposition fait presque tout le fonds de l'Histoire philosophique : on y voit partout aux prises les défenseurs des Autels & leurs adversaires. Mais ce n'est pas là l'objet que je me suis proposé de considérer dans ce Mémoire : mon but est de proposer quelques réflexions sur les Allégories relatives aux connaissances philosophiques, en laissant à part toutes celles qui ont été appropriées à la Religion. Il est vrai que cette séparation, ou abstraction, n'est pas bien aisée à faire, parce qu'il y a eu des tems, où ces deux doctrines se sont rapprochées, réconciliées, & prêté des secours réciproques. Au commencement, par exemple, & dès la naissance du Christianisme, la Philosophie Platonicienne s'allia, & s'incorpora de telle sorte aux Vérités évangéliques, qu'on ne sçait en lisant les Pères ce qui est d'autorité divine, & ce qui est d'autorité humaine, à moins que de remonter à la source, de recourir à la règle infaillible que fournissent nos Saints Livres. Dans les Siècles suivans la doctrine des Scolastiques fit naître de nouveaux dogmes, enfanta de nouvelles erreurs ; ce ne fut pas, il est vrai, par la voye des Allégories : encore ne sçai-je si ce titre conviendrait mal aux subtilités de l'Ecole. Disons à cette occasion une chose générale, qui est d'une extrême importance ; c'est que rien n'est plus pernicieux à la Religion qu'une fausse Philosophie, comme au contraire rien ne la met dans un plus beau jour qu'une Philosophie saine & épurée.

Ne

Ne rejettons pourtant pas uniquement sur le compte des hommes toutes les bizarreries & les absurdités, réelles ou apparentes, qui régissent dans toutes les Théologies & dans toutes les Philosophies qui ont existé, depuis qu'au débrouillement du chaos de la matière a succédé celui du chaos des idées. Pour être équitable, il faut reconnoître de bonne foi que l'extrême difficulté de s'exprimer d'une manière nette & précise sur les doctrines abstraites, & sur les idées qu'on peut appeller spirituelles, a comme forcé ceux qui ont fait de ces doctrines & de ces idées l'objet de leurs méditations, d'emprunter des choses sensibles tout ce qui avoit, ou leur paroissoit avoir, quelque sorte de rapport avec les choses inaccessibles aux sens, & de bâtir des édifices entiers, dont de semblables comparaisons, allusions, ou allégories, sont les uniques matériaux. Et pour justifier tout d'un coup cette méthode autant qu'elle peut l'être, & ses abus mis à part, ne voyons-nous pas que Dieu lui-même dans les Saintes Lettres l'a souvent adoptée, & qu'ayant à faire connoître ses perfections & ses volontés à des Êtres foibles & bornés tels que nous, il a emprunté leur langage, il a pris la route des sens pour arriver à l'esprit & au cœur, & a permis que les hommes nourrissent certaines idées un peu grossières & charnelles, en attendant qu'ils pussent les épurer, & s'élever à des notions d'un ordre supérieur. Voilà sans contredire la plus forte des autorités en faveur de la méthode allégorique ; mais, comme je l'ai insinué, elle ne justifie en rien l'abus qu'on en a fait. Lorsqu'un grand nombre de Pères ont voulu que la Bible entière fut un pur tissu d'allégories, & que, partant de ce Principe, ils ont expliqué chaque fait & chaque précepte en conséquence, ils ont donné carrière à leur imagination, d'une manière aussi peu judicieuse que contraire au véritable but de la Révélation. Il y a une règle à cet égard qui auroit dû, & qui devroit encore, tenir dans de justes bornes tous ceux qui ont du goût pour cette façon d'expliquer l'Écriture Sainte. C'est d'aller jusqu'à cette Écriture, & de s'arrêter où elle s'arrête. Il est constant, par exemple, que la plupart des Cérémonies du culte Lévitique étoient des types de la Nouvelle Alliance. Mais quels sont les types qu'il faut reconnoître pour

rels ? Ceux que le Sauveur & les Apôtres nous ont indiqué ; aller plus loin, c'est vouloir mettre les conjectures de pair avec les déclarations du Saint Esprit, & ouvrir la porte aux plus grandes chimères. Cependant les Théologiens modernes qui se sont jetés dans la doctrine typique, n'ont donné, ni trêve, ni repos à leur esprit, jusqu'à ce qu'ils y eussent ramené la moindre cheville du Tabernacle, la moindre frange de l'habit des Sacrificateurs. C'est ainsi que les hommes sont faits ; ils outrent tout, & ne connoissent point de milieu.

Ce que je viens de dire regarde les idées Théologiques ; celles de la Morale ont eu le même sort. Remarquons d'abord en général que cette Science réunit deux caractères presque opposés. D'un côté c'est celle dont les idées sont les plus communes, les plus à la portée de l'homme ; elle sort, pour ainsi dire, du sein même de nos actions quotidiennes & familières : cependant elle n'en est pas moins une Science difficile, dont les vrais principes n'ont peut-être pas encore été assignés, & qui demanderait un degré de précision dont elle est fort éloignée. Je n'avance rien là dont on ne puisse se convaincre en parcourant les Ouvrages des meilleurs Moralistes ; on y trouvera des vues, des essais, des pièces détachées qui sont assez finies ; mais l'ensemble manque, & nous n'avons rien qui annonce la prochaine exécution d'un Système complet de Morale.

A plus forte raison dans l'enfance de la Philosophie, la Morale se réduisoit à quelques Maximes du sens commun, auxquelles on affectoit de donner une précision énigmatique. Quand nous jettons aujourd'hui les yeux sur ces Sentences des fameux Sages de la Grèce, qui faisoient leur diction, ou leur devise, nous sommes surpris qu'on leur ait fait tant d'honneur de pensées aussi triviales ; & ces échantillons ne nous donnent pas une haute idée de leur Sagesse. Il me semble qu'il en est à peu près comme de ces propos raisonnables, ou spirituels, qui échappent quelquefois à des enfans en bas âge, de la part de qui on ne les attendoit pas ; on se récrie, on les admire, on les répète ; de
font

sont de petits Oracles dans de semblables bouches, tandis qu'à peine se feroit-on apperçu que des gens d'un âge mûr les eussent prononcés. Voilà, si je ne me trompe, le cas des *Solons* & des *Thales*, des *Cleobules* & des *Periandres*; s'ils vivoient aujourd'hui, les Fables de la *Fontaine* leur paroîtroient un Livre sublime, & les Ouvrages des *La Bruyere*, des *La Rochefoucault*, des *Trublers*, seroient pour eux ce qu'est *Newton* pour qui n'a jamais été au delà d'*Euclide*.

Je ne sçai si *Pythagore* sentit l'inconvénient de ces Maximes proposées dans leur simplicité; & si ce même tour d'esprit judicieux, qui lui fit juger que le titre de Sage étoit trop fastueux, & qu'il falloit y substituer celui de Philosophe, ou d'Amateur de la Sagesse, l'engagea à voiler sa doctrine. Les Egyptiens le mirent sans doute sur cette route; & il y marcha d'une façon qui peut le faire regarder comme le Père des Allégories morales & philosophiques. Les Commentateurs qui ont voulu en donner l'explication, sont tombés à peu près dans les mêmes défauts que j'ai reprochés aux Interprètes de l'Ecriture Sainte; ils ont voulu rendre raison de tout, & en savoir plus que ceux qui nous ont transmis ces Sentences énigmatiques. Je ne copierai point ici ce qui a été dit là dessus dans une infinité d'Ouvrages; mais je donnerai un échantillon assez curieux de la manière dont les Pères ont entendu les Enigmes de *Pythagore*. C'est un des plus Savans d'entre eux, & qui étoit le plus à portée de puiser dans les sources de l'ancienne Philosophie, je veux parler de *Clement d'Alexandrie*, qui me le fournira. Voici comment il entendoit les sentences suivantes.

Statera non est translienda; On ne doit point sauter par dessus la balance Cela veut dire que dans tout ce qui est du ressort de la justice distributive, il faut observer une parfaite égalité, sans que rien soit capable d'y porter atteinte. Le Père de l'Eglise prétend que ces paroles sont un abrégé de tout ce que *Moyse* a enseigné sur la justice; & qu'elles s'accordent parfaitement avec les déclarations de *Jesus-Christ* contre ceux qui aspirent à la primauté, & prétendent

jouir de droits qui ne leur appartiennent pas, aussi bien qu'avec ce mot de l'Apôtre : *qu'en Jésus-Christ il n'y a ni esclave, ni libre.*

II. *Dei imago in annulo minime circumferenda est ;* Il ne faut point porter l'image de Dieu gravée sur un anneau. C'est, suivant *Clement d'Alexandrie*, presque mot pour mot le précepte du second Commandement, qui défend les Images, ou représentations quelconques de la Divinité, & qui nous ordonne de nous faire de justes idées d'elle, en nous élevant au dessus des sens & de la matière. C'est pourquoi, ajoute-t-il, les plus sages de tous les Prêtres, ceux des Egyptiens, avoient placé l'Autel de Minerve en plein air ; & les Hébreux n'avoient aussi aucun simulachre dans leur Temple. Tous ces usages inculquent que l'idée de Dieu, dans son origine, étoit celle d'un Être fort supérieur à tous les objets qui tombent sous nos sens, & dont l'intelligence seule a droit de saisir la nature & l'essence.

III. *Sub eodem tecto hirundines non habenda ;* Il ne faut point avoir d'hirondelles sous son toit. Il s'agit des liaisons étroites & domestiques avec des personnes qui ne savent pas contenir leur langue, & qui par leur indiscrétion & leurs rapports sont capables de causer mille chagrins. On appliquoit la même allégorie aux Tourterelles & aux Cigales, qui ébourdissent continuellement de leur murmure & de leur chant. Les Anciens, généralement parlant, faisoient plus de cas du silence & du secret qu'on n'en fait aujourd'hui ; & ils avoient raison. Le silence nourrit & fortifie véritablement l'âme ; elle se recueille, elle se replie sur elle-même, elle démêle les divers ordres d'idées, & fait dans la route du vrai des progrès impossibles à ceux qui, dès qu'à peine ils ont acquis la plus légère teinture des choses, ont une démangeaison invincible de paroître, de se répandre au dehors, de briller, & par là même de s'évaporer comme des Météores légers, ou de s'éteindre comme une lampe, où l'on ne met point d'huile. Le secret, qui marche naturellement à la suite du silence, est un des principaux fondemens de la société, une des grandes
four-



sources de la tranquillité publique; tous les désagréments de la vie viennent presque de ce qu'on ne peut se confier à personne, & des trahisons perpétuelles auxquelles on est exposé. On voit par cette courte exposition, combien des expressions allégoriques telles que celles dont il s'agit ici, pourroient renfermer de sens.

IV. *Via regia eundum; Il faut suivre la grande voye, la voye royale.* Clement d'Alexandrie prétend que Pythagore veut par ce précepte, qu'on s'écarte des opinions vulgaires; & il compare ces paroles au premier Verfet du Ps. I. *Bien-heureux celui qui ne va point au conseil des méchans, & qui ne se tient point dans la voye des pécheurs.* Il rappelle aussi ce que l'Écriture dit de deux voyes, une large, & l'autre étroite, entre lesquelles il faut choisir, si l'on veut arriver au salut. Je ne sçai pourtant si c'est là bien la pensée du Philosophe Grec; & s'il n'auroit pas plutôt voulu donner le précepte de se conformer aux coutumes reçues, aux cultes établis, dans les lieux où l'on vit.

V. *Olla vestigium in cinere confundendum; Il faut effacer la trace du pot dans la cendre:* c'est à dire, qu'après que le pot est ôté de dessus l'endroit, où il avoit été mis au feu, on doit mêler & brouiller la cendre d'une maniere qui n'en laisse plus appercevoir de trace. Ceci regarde les passions. Elles causent une espèce d'effervescence & d'ébullition dans notre ame. Le Sage vient à bout de la faire cesser; il calme & apaise les mouvemens impétueux dont il avoit été agité. Mais il ne se borne pas là; il n'est point content qu'il n'ait détruit jusqu'au moindre vestige des impressions fâcheuses. S'agit-il, par exemple, d'un ennemi? Il cesse non seulement de le haïr; mais il se met en état de le voir sans la plus légère émotion. Avoit-il eu du penchant pour le faste & l'orgueil? Il détruit tout ce qui avoit été l'ouvrage de ces dispositions, & se rend parfaitement indifférent pour les objets qui les avoient auparavant excitées. C'est donc une des plus hautes idées de la perfection, qui se trouve cachée sous un mot si simple en apparence.

BOC. CVI. Enfin *Pythagore* avoit coutume de dire : *Descendi ad inferos, & redix factus sum* : Je suis descendu aux Enfers, & j'en suis revenu. *Campanella* explique ainsi ce qu'il faut entendre par là. *Pythagore*, dit-il (*), avoit été caché deux ans dans une fosse, ou caverne ; & lorsqu'il en sortit, il dit qu'il revenoit des Enfers, & se mit à raconter de quelle manière les peines, & les récompenses étoient dispensées dans ce séjour. Ces récits répandirent une grande frayeur parmi le Peuple ; & ce qui l'augmenta surtout, c'est qu'il étoit instruit de ce que chacun avoit fait pendant les années de son absence : mais c'étoit sa mère, ou sa femme, qui lui avoient tout redit. »

Quel mélange de grossièreté & d'habileté, de sagesse & d'imposture ! On ne conçoit pas comment les hommes d'alors pouvoient être la dupe de stratagèmes aussi puériles ; on plut, quand on voit dans des siècles, qui passent pour éclairés, combien il est facile d'en imposer au vulgaire, on ne s'étonne plus de rien. Quoiqu'il en soit, *Pythagore* parvint à son but ; il se fit écouter & respecter, & jamais Philosophe n'a poussé plus loin ses avantages. *Cicéron*, dans sa quatrième *Tusculane*, dit qu'on ne pouvoit passer pour Sage, sans être aussi tôt réputé *Pythagoricien* : *ut qui Sapiens haberetur, continuo Pythagoricus putaretur*. On peut lire à ce sujet l'ouvrage du P. *Michel Mourgues*, imprimé à Toulouse en 1712. & qui a pour titre : *Plan Théologique du Pythagorisme & des autres Sectes savantes de la Grece*. Ce Traité renferme bien des choses peu communes. Telles sont entre autres celles qui concernent ce que l'Auteur appelle les *Dieux Philosophiques*, qu'il réduit à deux Classes. La première contient les Dieux visibles, qui sont le Monde & les Astres ; la seconde renferme les Dieux invisibles, sçavoir les Génies. Le P. *Mourgues* traite aussi fort au long des trois Dogmes qui servoient de fondement à la Morale des Philosophes, l'Immortalité de l'Âme, le Jugement que les Morts devoient subir, & la Métémpsychose. Mais ces discussions nous éloigneroient de notre sujet.

Les

(*) *Atheism. triumph.* c. 13. p. 135. Edit. de Paris, 1636. in quarto.

Les Enigmes de la Philosophie ont duré jusqu'à *Aristote*, & l'on doit cette justice à ce grand Philosophe, qu'il a banni ces fantômes pour y substituer, autant qu'il étoit possible, des vérités clairement exprimées. Il y auroit, ce me semble, un parallèle assez juste à faire entre *Aristote* & *Descartes*, par rapport aux services que l'un & l'autre ont rendus à la Philosophie, relativement à l'état où ils l'ont trouvée. Le premier n'avoit dans ses prédécesseurs que des gens mystérieux, qui, soit d'une manière, soit d'une autre, avoient fait tout ce qu'ils avoient pu pour n'être pas compris; car les obscurités du Platonisme n'en cedent guères à celles du Pythagorisme. *Aristote* porta la lumière dans ces ténèbres; il donna des définitions des choses, il apprit à raisonner, il distribua la Philosophie en diverses parties, qu'il traita chacune séparément & avec beaucoup d'ordre. Ce que *Cicéron* dit de lui; *Aristoteles utriusque partis Dialectices Princeps*, est déjà un très grand éloge, puisque la Dialectique est l'instrument sans lequel les autres Sciences ne peuvent être saies; mais il peut être étendu beaucoup plus loin, & cette qualification de *Princeps* convient à *Aristote* dans presque toutes les parties de la Philosophie. Aussi ceux qui affectent du mépris pour lui, le font généralement parlant par ignorance; ce sont des échos qui répètent confusément ce que d'autres ont dit: mais tout Savant qui est en état de puiser dans les sources ne disconvient jamais que l'Antiquité ne nous en ouvre point de plus riche que celle des Ecrits d'*Aristote*. Seulement il faut avoir égard au tems où il vivoit, & aux obstacles qu'il a surmonté. Il seroit ridicule de prétendre qu'il ait pu & dû sçavoir des choses à la connoissance desquelles on n'est parvenu qu'une vingtaine de Siècles après lui, & à la faveur de ces Instrumens si merveilleux qui ont changé en quelque sorte à nos yeux la face de la Nature.

Descartes trouva dans les Scolastiques, à peu près ce qu'*Aristote* avoit trouvé dans les Pythagoriciens & dans *Platon*. Les Scolastiques étoient à la vérité les descendans d'*Aristote*, si je puis m'exprimer ainsi, mais ils avoient furieusement dégénéré; & si ce Chef de

leur Ecole étoit revenu au monde, il n'auroit assurément pas approuvé l'usage qu'ils avoient fait de sa doctrine, la déférence aveugle qu'ils avoient pour toutes ses paroles, le plus souvent mal entendues, & la perte qu'ils faisoient de leur tems en vaines ergoteries. Il falut que *Descartes* détruisit une tyrannie des mieux établies, qu'il convainquit les hommes, & de tous de hommes les moins propres à être convaincus, les Philosophes, que cette Science de mots dont ils avoient fait leur seul objet, ne méritoit que le mépris d'un Amateur sincère de la vérité, & en particulier que ces qualités occultes qu'ils avoient fait servir avec tant de confiance à l'explication de tous les phénomènes étoient l'opprobre de l'esprit humain, & le fléau de la saine Philosophie. Ces qualités occultes étoient avant *Descartes* ce que les Allégories étoient avant *Aristote* ; & voilà sur quoi je fonde principalement l'espece de parallèle que je donne de ces deux Philosophes, auxquels seuls, & exclusivement à tout autre, appartient, si je ne me trompe, le glorieux titre de Restaurateurs de la Philosophie. Car si vous ôtez *Aristote* de son Siècle, & *Descartes* du sien, je maintiens que nous en serions encore aux vertus inconcevables des Nombres de *Pythagore*, & aux Idées éternelles de *Platon*.

Mais ce qui achève la conformité dans ce parallèle, c'est que l'un & l'autre, *Aristote* & *Descartes*, après avoir fait humainement tout ce qui dépendoit d'eux, pour mettre de l'ordre & de la solidité dans la Philosophie, n'ont pu faire tellement disparoitre les fantômes auxquels ils en vouloient, qu'ils n'aient encore beaucoup eu d'influence sur les Siècles qui les ont suivi. Depuis *Aristote*, le Platonisme a eu de grands retours ; il y a eu celui des Pères, dont nous avons déjà parlé, & dans des tems beaucoup plus voisins on a vu un Platonisme renouvelé, dont on peut lire l'Histoire dans M. *Brucker*, ou dans M. *Deslandes*. Il reste encore un fonds considérable de goût pour le mystérieux dans les hommes ; c'est la source du mystique & du fanatisme, qui naissent quelquefois au moment qu'on s'y attend le moins, & font de toutes les contagions la plus rapide. La spiritualité outrée

en

en fait de Religion, certaines notions de la Chymie qui forment une espece de Science à part, & bien d'autres travers de l'esprit humain, sont dûs aux mêmes dispositions naturelles de l'Ame qui acquéroient autrefois tant de Disciples à *Platon* & à *Pythagore*.

J'en dis autant des qualités occultes: elles ont survécu à *Descartes*, elles ont repris un empire étonnant dans la Philosophie, & peut-être n'ont-elles jamais été plus en vogue qu'aujourd'hui. L'attraction générale qui fait la base du système le plus accrédité, & cette foule d'attractions particuliers sur lesquelles on fonde tant d'hypothèses différentes, que sont-elles sinon de vraies qualités occultes, comme d'habiles gens l'ont dit & prouvé tant de fois? *Descartes* rappelé à la lumière ne seroit pas surpris qu'on ait détruit les édifices qu'il avoit bâtis à la hâte; mais il le seroit de voir ceux qu'on leur substitue, & le peu d'attention qu'on fait à sa règle fondamentale: „Qu'il ne faut
„ affirmer d'aucun sujet que ce qui peut être réellement aperçu dans
„ l'idée distincte de ce sujet. „

Je crois découvrir dans un seul principe l'origine commune de toutes les différentes manières de philosopher, qui ont été indiquées dans ce Mémoire. Ce principe, c'est la démangeaison de tout expliquer, ou le desir de paroître instruit de tous les secrets de la Nature. Dans les tems les plus anciens on avoit encore si peu de connoissances acquises, qu'il falloit couvrir son ignorance du voile le plus épais de tous, de celui des Mystères & des Allégories. Tant qu'il y eut moyen d'en imposer par cette voye à la crédulité du vulgaire, les Philosophes s'en prévalurent, & crurent même quelquefois posséder des Trésors cachés, tandis qu'ils n'avoient que le vase, ou l'enveloppe; à peu près comme ces gens qui, après s'être souvent vantés de quelque chose qu'ils savoient bien dans les commencemens ne pas leur convenir, le persuadent à la fin qu'ils en sont possesseurs. Quand les premières ténèbres furent un peu dissipées, & que l'Aurore des Sciences commença à paroître, on voulut percer ces voiles; & l'esprit humain n'eut

tant pas satisfait de ce qu'il y trouva renfermé, on se mit à raisonner ; mais le raisonnement devint bientôt un babil, les Sophistes prirent la place des Philosophes, la Science se changea en Art, & cet Art se réduisit à de vaines subtilités. Voilà le second âge de la Philosophie. Nous vivons dans le troisième, où la lumière semble des plus éclatantes ; mais il y a bien des faux-jours, des lueurs trompeuses, & il résulte de la réunion des rayons qui éclairent l'Horizon philosophique un genre de clarté, qui est peut-être plus éblouissant que propre à nous présenter les choses sous leur véritable point de vue.

*Jeignons donc à l'espoir une humble défiance,
Et craignant les écarts où jette la Science,
Attendons que la Mort, ce Maître universel,
Découvre à nos esprits les Loix de l'Eternel.*

*Essai sur l'Homme, trad. par Du Resnel,
Épit. I. v. 125 - 128.*



SUR L'IDENTITÉ NUMÉRIQUE.

PAR M. MERIAN.

Tant que j'ai une perception dans l'esprit, & que je n'y remarque aucun changement ; je dis que c'est la même perception. Voilà, je crois, la vraie origine de la notion de *l'Identité Numérique* ; on peut la définir *une continuité d'existence, ou l'existence continue*.

Une perception qui me vient, ou par les sens, ou par l'imagination, n'est qu'un mode passager de mon âme, & n'est plus rien aussi-tôt que je cesse d'en être affecté : renfermée entre son apparition & sa disparition, son être ne s'étend pas au-delà de ces deux termes : on ne peut donc jamais dire, en parlant avec l'exactitude philosophique, que l'on revoit, que l'on retouche, que l'on sent de nouveau un objet, que l'on a vu, touché, ou senti ; cet objet n'a été qu'une sensation ; & une sensation passée ne sauroit être une sensation présente.

De célèbres Philosophes se sont trompés sur ce sujet : ils ont confondu l'Identité numérique avec une autre espèce d'Identité, qui usurpe ce nom par métaphore, mais qui au fond n'est que ressemblance ; cette équivoque leur a été une source féconde d'erreurs, & les a fait étrangement déraisonner. Je hazarderai ici une conjecture sur ce qui peut leur avoir fait illusion au point de leur faire confondre des choses aussi différentes.

Ne seroit-ce pas ce faux jugement qui réalise nos sensations en les répandant au dehors sur de prétendus objets séparés de notre âme ? Nous nous figurons ces objets comme des substances durables & permanentes, & n'ayant pas réfléchi que nous ne sentons, ni ne pouvons sen-



tir qu'en nous-mêmes, nous nous accoutumons à prendre des perceptions qui se ressemblent pour un même sujet, dont l'existence, indépendante de la nôtre, continue pendant l'intervalle du tems qui s'écoule entre ces perceptions.

Les premiers élémens de la Philosophie détruisent cette erreur, mais le préjugé, devenu une seconde nature, revient sans cesse mêler ses ombres aux lumières pures de la raison. La vue & le toucher paroissent avoir quelque chose de plus propre que les autres sens à entretenir en nous cette fausse opinion : il me semble qu'on persuaderoit plutôt à un homme, qu'en approchant deux fois une fleur de l'organe de l'odorat il sent deux odeurs, qu'on ne lui feroit croire qu'en fermant & en rouvrant les yeux, il eût vu deux fleurs numériquement distinctes : personne ne doute qu'il n'ait entendu deux ou trois sons, lorsqu'il a pu les compter : mais on ne conviendra pas également qu'on ait vu plus d'un clocher, lorsqu'on y aura tourné les yeux à diverses reprises. C'est que le commun des hommes regarde les sons & les odeurs comme des émanations des corps sonores & odoriférans ; au lieu qu'il prend les figures & les couleurs pour quelque chose d'inhérent dans les corps, pour quelque chose qui fait partie de leur être, indépendamment de la perception que nous en avons.

Pour se détromper, il n'y a qu'à se bien convaincre que tous les sens sont dans le même cas à cet égard : que la vue & le toucher n'ont point de privilège sur les autres : que leurs objets n'ont pas plus de réalité que ceux du goût, de l'ouïe, & de l'odorat : & que par conséquent il est universellement impossible que nous sentions deux fois la même chose.

D'ailleurs d'où conclurroit-on que ce fût la même ? Il faudroit s'en reporter à la fidélité de notre mémoire, fidélité souvent sujette à caution. Si pendant notre absence, on avoit substitué un objet semblable à la vue, n'aurions-nous pas autant de raison de le prendre pour le même objet, que nous en avons de prendre pour la même la sensation

sion qu'il cause? surtout, puisque nous ne jugeons la sensation telle, que parce que nous la confondons avec cet objet, que nous croyons avoir demeuré.

Cette *continuité d'existence*, qui est le caractère de l'Identité, peut, comme nous avons vu, avoir été tirée de chaque perception qui s'est conservée dans notre ame durant un certain temps, lequel nous aurons mesuré par le changement d'autres perceptions; mais ce qui probablement a le plus contribué à fixer ce caractère dans notre esprit, c'est le sentiment de notre propre être, qui demeureroit invariable, pendant que tout changeoit autour de nous, de ce *Moi* pensant, qui est comme une toile permanente où la Nature vient peindre ses variétés.

A peine les Philosophes s'étoient-ils formé l'idée de la *substance*, qu'ils lui appliquèrent la même définition : De là est né le canon général, que la *même chose ne peut pas exister deux fois* : c'est à dire, que la même chose ne peut ni exister dans deux espaces à la fois : ni exister dans un tems, ne plus exister dans un autre, & exister de nouveau dans un troisième.

L'Ontologie est le dictionnaire raisonné de nos idées : elle doit développer leur naissance, refaire leurs combinaisons, suivre leurs progrès ; elle est, en un mot, l'histoire fidele de l'esprit humain. Il ne faut donc pas s'imaginer que les distinctions que nous venons de poser soient entièrement arbitraires. Il étoit arbitraire sans doute d'attacher un nom commun à l'Identité & à la Ressemblance : mais ces deux notions n'en sont pas moins distinguées dans l'entendement, & n'en remontent pas moins à une double origine : or toute leur différence consiste en ce que la même chose n'est qu'une ; & que les choses semblent plusieurs, ou plus d'une. Changez ces conceptions, la liste de vos idées sera brouillée, & l'Identité sera confondue avec la Ressemblance.

C'est

C'est, si je ne me trompe, ce qui arrive à ces spéculateurs qui prétendent que Dieu peut anéantir les substances, & les créer de nouveau, en sorte qu'elles redeviennent exactement les mêmes qu'elles étoient avant leur anéantissement. Il suit de leur thèse, que toutes les substances pourroient alternativement sortir du néant & y rentrer, sans jamais cesser d'être les mêmes.

Voici la raison dont ils appuyent cette singulière doctrine : la création, disent ils, n'est autre chose que la *réalisation* d'une idée tracée dans l'entendement divin, & par conséquent, autant de fois que la même idée est réalisée, le même être est rétabli. Si cela est vrai, j'avoue que je ne sais plus en quoi une chose diffère de plusieurs choses.

D'autres, à ma place, se contenteroient peut être de renvoyer cette spéculation hors de la sphère des sciences philosophiques : des matières aussi incompréhensibles, & qui tiennent du surnaturel, ne sont point applicables, diroient-ils, à la formation de nos idées, qui se fait selon le cours ordinaire de la nature : nous croyons le dogme de la création sans prétendre le fonder ; & nous n'écoutons pas les difficultés qu'on en peut tirer contre nous.

Je ne me trouve pas réduit à de pareils expédients. Il me suffit de dire que la toute-puissance elle-même ne peut pas faire que deux soient un, parce qu'elle ne peut pas changer les vérités éternelles. Elle peut anéantir son ouvrage : elle peut en refaire un parfaitement semblable ; mais elle ne sauroit rendre la réalité à ce qui l'a perdue : si la nuit du néant nous engloutit, c'est pour toujours : son gonflement ne rend point ce qu'il a dévoré.

Les expressions figurées que je viens d'employer, me rappellent une chose qui fait souvent illusion au peuple, & qui n'en devroit pas faire aux Métaphysiciens. On veut avoir une idée du néant ; & le plus court est de se le représenter comme un abîme ténébreux, où les substances peuvent être plongées, & d'où l'on peut les retirer : en di-

sant que ce qui n'est plus peut recommencer ; on suppose tacitement qu'il est encore, qu'il existe sous une forme invisible, & qu'il n'a qu'à reparaitre.

Mais, pour dire quelque chose de plus précis, les philosophes qui sont dans cette opinion, n'admettent ils pas, en vertu de leur preuve, que Dieu agit successivement ? Et quand ils ne l'admettroient pas ; ne puis-je pas toujours leur demander, où est la difficulté de concevoir qu'il réalise deux fois la même idée, sans que les deux réalités, qui sont le résultat de son action, soient la même réalité ? Que dis-je ? Pouvons nous le concevoir autrement ? Un architecte exécute deux fois le même plan : un peintre tire deux copies d'après le même original : s'aviserait-on de soutenir que les deux édifices, ou les deux tableaux ne soient pas deux ? Soit donc que le Créateur réalise deux fois son archétype dans deux instans, soit qu'il le réalise deux fois dans le même instant, ce qu'il peut faire de l'aveu du grand *Leibnitz* & des plus éclairés de ses disciples ; n'aura-t-il pas également créé deux êtres ? Et ne sera-t-il pas tout aussi absurde de prendre pour une seule réalité deux réalités successives que de vouloir fondre en une deux réalités coëxistantes ?

Enfin, qui sera assez téméraire pour oser déterminer la manière dont les possibles existent dans l'entendement divin ? Que fait-on si dans cet océan de connoissances chaque représentation n'est point multipliée à l'infini pour représenter le pouvoir de la réaliser à l'infini ? Les Philosophes peuvent avouer ici leur ignorance sans rougir ; & ils devroient rougir de ne l'avouer pas.

On divise communément toutes les substances en matérielles & immatérielles ; mais il y a des philosophes qui croient que tout est matière ; d'autres ne reconnoissent dans le monde que des êtres simples : d'ailleurs cette division ne nous instruit de rien touchant les diverses classes des êtres ; c'est comme si on divisoit les animaux en cheval & ce qui n'est pas cheval. Dire que les substances sont toutes ou corps ou

esprit, c'est peut-être faire une énumération incomplète, peut-être aussi cette énumération a-t-elle un membre de trop ; & peut-être a-t-elle ces deux défauts à la fois.

Quoi qu'il en soit, nous avons vu en quoi consiste l'Identité des corps considérés comme phénomènes ; mais si ces phénomènes sont produits ou occasionés par des êtres extérieurs, étendus, impénétrables, divisibles à l'infini ; de quoi dépendra leur identité ? En quel sens pourra-t-on dire qu'ils sont & demeurent les mêmes ?

La divisibilité à l'infini cause ici un embarras qui a porté de grands hommes à dépouiller les corps de cette propriété ; cependant elle est si étroitement liée avec l'étendue que l'une ne sauroit périr sans entraîner l'autre.

Il a paru encore assez difficile d'accorder à ces sujets matériels le nom de substance : Leur unité n'est qu'une unité *collective* ; ce ne sont proprement que des amas d'une infinité de particules, dont chacune est faite de la même étoffe que le Tout, & a le même droit de réclamer le titre de substance.

Il me semble qu'on pourroit regarder ces deux circonstances comme étrangères à la question, & comme n'affectant point la notion de l'identité. La matière dont un corps est composé demeurera la même tandis qu'il ne s'en fera séparé aucune de ses parties, la quantité qu'elle soit : & le corps sera le même, tandis que ces mêmes parties conserveront entr'elles leur arrangement respectif : la continuation d'existence fait l'identité de la matière : jointe à la continuation de l'ordre de la coexistence elle fait l'identité du corps : Et ce qui se dit du tout, se dit de chaque particule, puisqu'il n'y en a point qui ne puisse être envisagée comme un Tout à son tour.

L'objection prise des dernières parties porte manifestement sur une fausse idée : il n'y a point de ces parties là dans des sujets divisibles à l'infini, leur existence supposeroit que la division pût être achevée, c'est



c'est à dire, que la divisibilité n'allât point à l'infini. Pour ce qui est du nom de substance, il est indifférent de le donner, ou de le refuser aux corps ; il ne s'agit pas du nom, mais de la chose.

Enfin, la matiere, sans préjudicier à sa divisibilité à l'infini, pourroit être un composé d'éléments parfaitement solides, & dont aucune force naturelle ne fût en état d'ébranler les parties. Alors chaque masse de matiere enfermeroit, dans son contour, une quantité finie de ces corpuscules indissolubles ; elle demeureroit la même, tant qu'elle les conservoit tous sans addition & sans diminution : & les corps seroient les mêmes, tant que ces éléments garderoient entr'eux les mêmes rapports.

Si l'Identité de la matiere brute a ses difficultés, la matiere organisée en présente de bien plus grandes. Cette foible plante, qui pousse à peine le sein de la terre, devient un chêne élevé, qui porte sa tête orgueilleuse dans les nues ; est ce le même arbre ? Cet enfant nouveau né, qui ne fait qu'ouvrir ses yeux à la lumière, ayant passé par tous les degrés de l'âge humain, tombera dans la vieillesse & dans la décrépitude ; est ce le même homme ? Cet œuf, ce ver, cette matiere inanimée, contenue dans les enveloppes de la Chrysalide, ce papillon qui en sort, est ce toujours le même animal ? Peut être que dans leur dernier période il ne reste à ces corps organiques aucune des parcelles dont ils étoient composés dans le premier.

Selon M. Locke, cette Identité est la même vie, continuée dans différentes particules de matiere, qui se succèdent les unes aux autres ; mais il ne nous apprend, ni ce que c'est qu'une *Vie*, ni comment elle se peut conserver la même dans un flux continu de particules. Se la représenteroit il, à la façon des anciens, comme quelque chose de durable & de substantiel ? Si la vie n'est qu'une certaine suite de mouvemens & de modifications, qui arrivent dans le corps vivant & organisé ; il est clair que toutes les molécules de ce corps, étant dissipées, & remplacées par des molécules nouvelles, les modifications & les mouvemens de telles-ci ne sauroient être les modifications & les mouvemens de celles-là.

Je



Je dis plus. Je suppose qu'un corps, organisé ou non organisé, fut résolu en ses élémens, & que ces élémens, dispersés pendant un siècle par tout le vaste univers, vissent à être rejoints comme ils l'étoient, & que chaque chose fut remise en sa place : on pourroit dire, à la rigueur, que la matière de ce corps est encor la même, mais on ne pourroit pas en dire autant de la relation que ses parties gardent entre elles, ou de son organisation, en cas qu'il fût organisé. La raison en est évidente pour qui nous a suivis. Les élémens de ce corps ont joui d'une existence continue ; & quelque transformation que le corps ait subi, dans l'eau, dans l'air, dans la terre, dans le feu, leur nature s'est conservée inaltérable : ils ont résisté à tous les chocs, & à tous les bouleversemens : voilà pourquoi ils sont encore ce qu'ils étoient. Mais leurs relations ont péri dès la dissolution du corps qui les unissoit ; ils en ont successivement pris une infinité d'autres, qui ont péri à leur tour. En voilà pourquoi ils ne peuvent jamais reprendre celles qu'ils ont quittées, quoiqu'ils en puissent prendre de parfaitement semblables.

Si nous parlons ici avec la précision philosophique, ce n'est pas que nous prétendions imposer la même loi à ceux qui n'ont point traité ce sujet en philosophes. On ne sauroit se rendre plus ridicule qu'en voulant expliquer le langage ordinaire, qui est fait pour tous les hommes, par des Idées métaphysiques, qui ne sont faites que pour le contemplateur. Rien donc de plus frivole que ces questions tant agitées chez les Théologiens, sur l'identité de nos corps, ranimés de la poussière par le souffle vivifiant du Créateur. Quand ce point seroit chimiquement révélé, quand il seroit essentiel au dogme de la résurrection, quand il ne seroit pas sujet à des difficultés trop connues pour être répétées ; il seroit pourtant indubitable, que l'Ecriture, parlant le langage commun, ne pourroit jamais entendre cette identité précise & Numérique que nous venons d'analyser.

Tout ce qu'on peut imaginer de plus raisonnable & pour débiter cette dispute Théologique, & pour fixer l'identité des corps organisés.



ganisés en général, c'est de leur supposer à tous des parties séminales, incorruptibles & indissolubles, un certain système d'éléments qui sert de base à l'organisation, à peu près comme la chaîne sert au tissage, ce système, dont toute la contexture subsisteroit parmi tous les changemens de la matière, conservant toutes les parties dans le même arrangement, feroit la vraie identité du corps végétal & animal. C'est en ce sens que le chêne suranné & le jeune arbrisseau feroient la même plante, & que le vieillard, l'enfant, l'embryon même, ainsi que le ver, la Chrysalide, & le papillon, ne feroient qu'un animal. C'est par là encore que l'on conçoit ; comment nos corps peuvent se retrouver au-de-là du tombeau : ce germe, se conservant toujours entier, se rem-
 toujours propre à reproduire le même homme, le même pour le fond, quoique revêtu de nouvelles enveloppes, comme il lui arrive plusieurs fois durant cette vie. L'illustre auteur de la *Venus physique* a proposé, sur ce sujet, les conjectures les plus ingénieuses, que l'on pourroit mettre en œuvre pour expliquer cette espèce d'identité.

Il s'est trouvé des spéculateurs qui ont poussé cette idée plus loin : ils ont pris le principe pensant pour une organisation semblable, mais infiniment plus subtile. Le plus fort argument qu'on leur ait opposé, est tiré d'une identité dont nous parlerons bientôt, de l'*identité persévérante*. Il a paru contradictoire que ce sentiment du *Soi*, qui accompagne toutes les pensées, & qui semble être le caractère indélébile des intelligences fût un agencement de plusieurs parties, que l'on en pût concevoir, la moitié, le tiers, le quart, & ainsi de suite. Je ne m'arrête point à examiner ce qui a été dit de part & d'autre, & je passe, tout d'un coup, aux substances spirituelles & indivisibles.

Un être simple, tel que nous supposons ici l'être pensant, ne pouvant commencer que par la création ni périr que par l'anéantissement, jouit d'une existence continue, & demeure véritablement le même pendant tout le cours de sa durée : Quoiqu'il passe par une suite d'états qui naissent & périssent successivement, il faut toujours distinguer le

fond durable de son être de ces états, qui n'en sont que des modifications transitoires.

Les Philosophes *Monadistes*, raffinant sur le système de *Leibnitz*, ou peut être pour subvenir à ses besoins, ont avancé que tous les modes de l'être simple coulent de son essence, & concourent essentiellement à la constitution de son individu : selon eux, avec des perceptions différentes de celles que j'ai, que j'ai eues, ou que j'aurai, je ne serois plus la même Monade : si je n'écrivois pas, par exemple, ce que j'écris actuellement, je ne serois pas *Moi*, le fond de mon être seroit tout autre, je serois une autre substance. Sans m'enfoncer dans les profondeurs de cette théorie, je me contente de remarquer que je ne vois pas la moindre empreinte de nécessité interne dans mes perceptions : Je conçois, sans ombre même de contradiction, que je pourrois en avoir de très-différentes de celles que j'ai, sans que pour cela je fusse transformé en un autre être.

Je ne connois qu'une chose dans mon ame qui paroisse lui être essentielle ; c'est le sentiment du *Moi*, inséparable de mon intelligence ; toutes les autres perceptions sont sujettes à la vicissitude ; ce sont des ombres légères qui ne font que passer devant moi ; celle-ci me suit partout, & ne m'abandonne jamais. Les autres peuvent me tromper, & me trompent en effet ; mais s'il y a quelque chose de certain, c'est assurément que je suis *Moi même* : c'est par là que mon existence présente se lie à mon existence passée : de là cet intérêt personnel que je prends à mon propre Individu, & que je répands, dans une juste mesure, sur les choses qui m'environnent. Sans ce sentiment point de réminiscence, point de pensée, & probablement point d'ame.

M. *Locke* a fait sur la personnalité des spéculations qui ont l'air un peu paradoxes ; mais on ne doit point les mettre à la charge de ce grand Philosophe, dont l'intention n'étoit que de se prêter à toutes sortes d'hypothèses ; on doit, au contraire, lui savoir gré de sa modestie : il ne présuinoit pas assez de lui-même pour oser déterminer en quoi



consiste la nature de l'ame : s'il pouvoit revenir dans un tems où nous croyons si bien la connoître ; il seroit sans doute fort étonné de nos progrès.

Nous nous sommes délivrés de toutes ces discussions, en définissant notre ame un être immatériel pensant. Si le sentiment du *Soi* lui est essentiel, la personnalité subsistera aussi long-tems que la substance à qui elle est intimement unie. Que cette substance subisse en suite telles variations qu'on voudra : qu'elle se produise sous mille & mille métamorphoses : qu'elle circule dans tous les corps organisés ; son identité personnelle la suivra par-tout, ce sera toujours la même personne, à prendre ce terme dans la rigueur philosophique ; & pourquoi ne le seroit elle pas aussi bien que dans une vie où les particules du corps qu'elle anime, sont perpétuellement en fluctuation, & où elle change si souvent de dépouilles ? Le corps & la figure, quelque prix que l'on y attache, ne sont que des choses accidentelles, peut être même sont ce que des représentations : nous marchons tous à grands pas vers le terme fatal qui mettra fin à leur existence passagere ; leurs impressions seront effacées, & il n'est pas même sûr qu'il en reste des traces dans notre souvenir ; mais la personnalité ne sauroit être comprise dans cette ruine : s'il est vrai que je suis aujourd'hui la même personne que je fus hier, ou que j'étois il y a dix ans ; je n'ai pas plus de raison de douter que je ne sois après ma mort, tant dans le sens physique que dans le sens moral, la personne que je suis durant le cours de ma vie : Il n'y a qu'une différence du plus au moins entre les changemens que j'éprouverai à ma dernière heure, & ceux qui m'ont conduit jusqu'à la période présent.

De savans Philosophes ont crû la réminiscence nécessaire à la conservation de l'Identité personnelle ; & M. *Locke* est encore à leur tête. Il suffit, si je ne me trompe, de la continuation du même *Moi* (*).

Ce

(*) En disputant sur ce qui fait la *personne*, on ne dispute que sur un mot, que chacun définit à sa fantaisie ; mais il faut bien prendre garde que ces définitions

Ce *moi*, qui étoit joint à une perception, il y a dix ans, & qui aujourd'hui est joint à une autre, les réuniroit dans ma personne, quand même j'aurois oublié la première, ou quand je les aurois oubliées toutes deux. Pour qu'il soit vrai que j'ay fait, dit, ou pensé quelque chose ; faut il que je me rappelle sans cesse que je l'ai fait, dit, ou pensé ? Pour être *moi-même*, faut il que j'aye toujours l'histoire de ma vie devant moi ? Le Philosophe de Samos, si son système étoit fondé, en seroit il moins le personnage qui succomba sous la lance de *Ménélas*, quand il n'auroit aucun souvenir du siège du Troye, & quand il ne pourroit pas dire ;

*Ipsè ego, nam memini, Trojani tempore belli,
Panthoides Euphorbus eram, cui pectore quondam
Sedit in adverso gravis hasta minoris Atride ?*

Je laisse là un sujet que *M. de Prémontual* a traité avec beaucoup de force & de profondeur ; mais pour montrer qu'il ne se borne point à des notions arbitraires ne donnent aucun droit à tirer des conséquences. Nous faisons, par exemple, entrer dans la définition de la *personne* le souvenir des actions passées, & de là vous concluez qu'un homme qui a oublié ce qu'il a fait, cesse d'être comptable de ses actions, parcequ'il n'est plus la même personne dans le sens que vous attachés à ce terme ; il est clair que votre assertion n'est fondée que sur un jeu de mots, & sur une définition arbitraire, qui ne sauroit avoir aucune influence sur la moralité des actions : Si vous vouliez tirer de là un argument en faveur d'un débiteur qui auroit oublié ou seroit semblant d'avoir oublié ses dettes, tous les juges raisonnables se moqueroient de vous. Voilà pourquoi je fais entrer le physique & le moral dans la notion de la *personnalité*. La même personne dans le sens physique est le même *moi continué* dans le même être : dans le sens moral c'est le même *moi* continué dans une Intelligence qui prend intérêt à son Individu, qui est capable de sentir le plaisir & la douleur, & qui par conséquent a pû mériter & démériter par ses actions libres. Ce que je dis là dessus est juste, non parcequ'il m'a plu de définir ainsi ; mais parceque le fond des choses est vrai, de quelque façon qu'on définisse : tout comme il est vrai en François, en Allemand, en Espagnol, en toute langue, & indépendamment de toute langue,

de stériles contemplations, je ferai voir, en peu de mots, l'influence qu'il a sur la sanction des loix divines & humaines, dont cette doctrine est en effet le fondement. Je m'attacherai, en particulier, à l'article des punitions, dont le rapport avec l'identité personnelle a quelque chose de plus frappant que celui des récompenses.

Tout châtimént suppose une méchante action, commise par un agent libre & sensible à la douleur. Sans la liberté le châtimént est injuste : sans la faculté de sentir, il est inutile ; ou plutôt ce n'est pas un châtimént.

On punit, ou pour le bien du coupable, ou pour celui de la société ; ou enfin la punition est une suite nécessaire du crime, soit parce que tel est l'ordre naturel des choses, soit parce que tels sont les effets inévitables de la justice de l'être suprême.

On voit du premier coup d'œil, jusqu'à quel point la rémission est nécessaire, lorsqu'en punissant on se propose pour but la correction du coupable. On voit aussi qu'elle n'est point absolument nécessaire lorsqu'on n'a en vue que le bien public, soit que ce bien consiste à retrancher un membre gangrené du corps de l'état, soit à réprimer, par un exemple salutaire, le débordement du vice. Au premier cas, il suffit au sage médecin de savoir qu'un mal incurable existe, pour ordonner le retranchement de la partie qu'il a gagnée : au second il suffit que le crime soit avéré & devant les juges & devant le public. Si c'est l'usage des tribunaux d'exiger la confession du criminel, c'est en partie pour obtenir le premier but conjointement avec le second, en partie pour donner à celui-ci plus d'efficacité, & pour rendre le spectacle du supplice plus édifiant.

Mais le troisième genre de châtimént, que l'on dit être attaché à l'infraction de la loi naturelle par un ordre immuable de la nature ou de la Divinité, me paroît devoir subsister indépendamment de toute rémission. Si le mal d'action est nécessairement expié par le mal de passion, que peut-il importer que celui qui a commis la faute s'en souvienne ou ne s'en souvienne pas ? Quand il auroit bu, dans les opodes de

Lethé, l'oubli de toute la conduite passée ; cette conduite ne lui en appartient pas moins ; il n'en est pas moins responsable : c'est toujours lui qui l'a tenue.

Un homme qui après s'être souillé d'un crime énorme, tomberoit dans une frénésie qui ôter de son esprit jusqu'aux moindres vestiges de tout ce qui s'est passé, cesseroit-il d'être punissable ? Et dans le cas opposé un héros qui se seroit signalé par de grandes & belles actions, & à qui un accident fatal en auroit enlevé le souvenir, devoit-il être frustré de la récompense qui lui est due ? Ou bien, les actions ont-elles perdu dès lors toute leur valeur intrinsèque ? S'il oublie les services qu'il a rendus ; son prince, sa patrie, ceux qu'il a servis, doivent-ils les oublier ? Rien, au contraire, ne fait plus d'honneur à l'humanité, rien ne rehausse plus la gloire d'une nation, que de voir ses grands hommes & ses citoyens vertueux récompensés jusques dans leur postérité, que de voir leur mémoire chérie, & respectée, & la reconnoissance des peuples immortalisée sur le marbre & le bronze : mais pendant qu'on rend ces hommages à leurs cendres éteintes, & à leurs manes insensibles, croiroit-on ne leur absolument rien devoir à eux mêmes s'ils avoient encore quelque degré de sentiment, quoique sans mémoire, pour la belle raison que puisqu'ils ne se souviennent pas de ce qu'ils ont fait, ce n'est pas eux qui l'ont fait ?

Si un manque de souvenir rompoit les liens de la personnalité, un faux souvenir devoit l'étendre ou la multiplier. On a vu des cerveaux si fortement frappés de certaines idées qu'ils se sont attribué des actions où ils n'avoient pas la moindre part, & dont un cerveau sain ne songera jamais à les rendre responsables. Si une telle réminiscence faisoit la personne ; que de personnes souvent n'y auroit-il pas dans une seule tête ?

Il n'y a qu'un être pensant & libre qui puisse mériter & démériter ; mais un imbécile peut être puni pour des actions commises avant son imbécillité. Cela se peut, & souvent cela se doit. Cela se peut parce que il demeure sensible à la douleur. Cela se doit, en supposant une proportion nécessaire entre le péché & la peine, & en supposant de plus

que cette proportion n'a pas été observée avant ce tems. Et d'ailleurs que ce n'est plus la même personne, on ne feroit qu'une misérable chicane sur un mot : *Cajus* en délire, & *Cajus* dans son bon sens ne sont que deux façons d'être du même *Cajus*, comme *Cajus* éveillé & *Cajus* faisant des rêves : il est puni comme être sensible, pour une action qu'il a commise comme être libre ; sa personnalité est inaltérable aussi long-tems qu'il sent son existence.

Si le dogme de la transmigration des ames étoit d'ailleurs bien fondé ; il n'y auroit rien de si absurde à croire que l'on pût être puni, dans le corps d'une bête, de l'abus qu'on auroit fait de la qualité d'homme, ou de dire, avec les Chrétiens *Pythagoriciens*, que nous sommes des esprits dégradés, dans l'état d'expiation, relegués sur ce globe pour nous préparer mutuellement notre enfer ou notre purgatoire. Je ne suis pas assez Misantrope pour nourrir une si sombre idée ; je dis seulement qu'elle ne pêche point par cet endroit, & qu'elle n'a rien de contraire à la notion de l'identité personnelle.

Les Philosophes dont la doctrine mène à la conséquence que nous pourrions être créés & anéantis à chaque instant, sont dans un cas bien plus défavorable à cet égard. Un être pèche, & rentre dans le néant : aussitôt il paroît un autre être, formé sur le même modèle, & il est puni pour les fautes du premier ; comment concilier cecy avec les loix éternelles de la justice ? Car enfin, cela ne revient il pas au même que si Dieu, ayant créé l'être A, & l'être B à la fois, châtoit sur B toutes les fautes commises par A ? ou que si partageant ma vie en deux portions, dont la première contient toutes mes iniquités, & la seconde tous les maux qui en sont les suites, il me faisoit achever le premier tome de mon histoire, & m'ayant anéanti à la fin de la dernière page, il chargeoit du second une nouvelle substance, que dans cette vûe il tireroit tout exprès du Néant.





LA

THÉOLOGIE DE L'ÊTRE,

CHAÎNE D'IDÉES DE L'ÊTRE JUSQU'À DIEU.

Multum series juncturaque pollet.

PAR M. DE PREMONTVAL.

§. I.

De la Simplicité de l'Être.

Être ou exister; un Être, une Chose: mots qui ne doivent ni ne peuvent se définir.

Quelque chose existe: ou, il y a quelque Être.

Ce qui existe n'est qu'un seul Être, ou ce sont plusieurs Êtres.

Si y a quelque chose qui ne soit qu'un seul Être & non plusieurs Êtres, je l'appelle *Être simple*.

Si y a quelque chose qui soit plusieurs Êtres & non un seul Être, je l'appelle *Être composé*.

Tout Être composé, ou toute Collection de plusieurs Êtres, n'est pas un seul Être, mais plusieurs Êtres.

Si A est un Être, simple ou composé, & que B soit un autre Être, simple ou composé, leur somme $A + B$ n'est pas un seul Être, mais plusieurs Êtres.

$A + B$ est composé.

L'existence de $A + B$ présuppose l'existence de A, aussi bien que l'existence de B.

Plusieurs présupposent l'Unité de ce dont il y a plusieurs.

Plusieurs Êtres présupposent l'Unité d'Être.

Pla-

Plusieurs Etres supposent quelque chose qui ne soit qu'un Etre & non plusieurs Etres.

Tout Composé suppose le Simple.

S'il y a des Etres, il y a des Etres-simples ; & à proprement parler, il n'y a que des Etres-simples.

C'est-à-dire qu'à parler proprement, tout Etre composé n'est point un Etre, mais une Collection de plusieurs Etres.

Enfin je pose pour Axiome, *qu'un Etre n'est pas plusieurs Etres, mais un seul Etre.*

De la Distinction des Etres.

Maintenant je suis convaincu que *moi qui pense* je suis quelque chose ; soit un seul Etre, soit plusieurs Etres ; un Simple, ou un Composé.

Je suis également convaincu que je ne suis pas le seul *quelque chose* qui existe ; le seul Simple, si je suis simple ; le seul Composé, si je suis composé.

Hors de moi existent d'autres Etres, ou d'autres Collections d'Etres. (Je pris ces autres Etres, ou ces autres Collections d'Etres, de vouloir bien, quand je me dis persuadé de leur existence, m'en croire sur ma parole, sans m'en demander de Démonstration.)

Il y a donc plusieurs Collections d'Etres ; & à plus forte raison, plusieurs Etres-simples.

Tout Etre simple est ce qu'il est, & n'est pas plus un autre Etre simple quelconque, qu'il n'est plusieurs Etres-simples.

Tout Etre simple a quelque chose en lui par quoi il est tel Etre simple, & non un autre Etre simple quelconque.

Au fond ces deux dernières Propositions ne sont que la même, & c'est ce qui rend la seconde aussi incontestable que la première ; mais il faut remarquer que cette expression, *tout Etre simple a quelque chose en lui*, dont on est contrainct de se servir faute de termes, est très impropre.

J'appelle *Différence individuelle* d'un Etre simple, ce par quoi un Etre simple est tel Etre & non un autre.

Comme les Genres ont leurs *Différences génériques*, par quoi un Genre est tel Genre, & non un autre Genre; comme les Espèces ont leurs *Différences spécifiques*, par quoi une Espèce est telle Espèce, & non une autre Espèce: de même tout Individu a sa *Différence individuelle*, par quoi il est tel Individu & non un autre.

Il est aussi absurde de dire que deux Individus A & B, simples ou non, sont tels qu'il n'y ait rien dans A qui ne soit dans B, rien dans B qui ne soit dans A, qu'il seroit absurde de dire qu'il y a deux Espèces de cercles, la première & la seconde, rien dans la première qui ne soit dans la seconde, rien dans la seconde qui ne soit dans la première.

Cela même est encore plus absurde des Individus que des Genres & des Espèces: car puisqu'il n'y a que les Individus qui existent, on ne peut concevoir de Genres & d'Espèces, *que parcequ'il y a des Différences individuelles mêlées à des Ressemblances.*

§. III.

De la Diversité dans le Simple.

Mais comment concevoir des ressemblances & des différences entre les Êtres simples? Si A & B sont simples, & simplés de même espèce, comment y a-t-il *dans A* quelque chose qui soit & quelque chose qui ne soit point *dans B*, & *dans B* quelque chose qui soit & quelque chose qui ne soit point *dans A*; même à la manière impropre dont nous devons ici prendre l'expression?

Je réponds 1^o. qu'il est incontestable qu'un Être n'est pas plusieurs Êtres, & que par conséquent tout véritable Être est simple; incontestable aussi qu'un Être n'est pas un autre Être, & que pour être tel Être de telle espèce plutôt que d'une autre, il faut quelque chose qui le constitue tel. Ainsi quand nous ne concevrons pas le *comment* de la ressemblance & de la différence des Êtres, elles n'en seroient pas moins constantes.

Je réponds 2^o. qu'il faut distinguer entre pluralité d'Êtres, & pluralité de Propriétés & d'Attributs. La simplicité d'un Être exclut la plu-

pluralité d'Êtres en lui, parce que ce n'est qu'un seul Être & non plusieurs Êtres ; mais si elle n'excluoit point la pluralité de Propriétés, il y auroit dans cette pluralité du jeu pour des ressemblances & des différences à l'infini dans les Êtres simples.

Une réflexion m'aide à concevoir la pluralité de Propriétés dans le Simple, aussi aisément que dans le Composé. C'est que la pluralité de Propriétés, dans les Composés-mêmes, n'est point en raison de la pluralité des Parties qui les composent. Il me semble que cela est décisif.

Exemples.

Le triangle rectangle qui n'a pas plus d'éléments, pas plus de côtés, pas plus d'angles, & quelquefois pas plus de surface qu'un autre triangle, a cependant plus de propriétés.

Que l'on divise une ligne en deux parties, de la manière qu'on appelle *moyenne & extrême raison* ; on a fait un volume entier des propriétés de cette division, tandis que celles de toute autre division de la ligne en deux ou en plusieurs parties n'en approchent pas.

On fait les propriétés singulières du nombre 9. N'y en a-t-il qu'autant que d'unités en 9, ou qu'autant que ces neuf unités peuvent recevoir de combinaisons ? Non, ces propriétés n'ont aucun rapport avec ce nombre de neuf unités. La preuve en est que si l'on suivoit en Arithmétique la progression *duodécuple* au lieu de la *décuple*, ce seroit 11 qui auroit les propriétés singulières de 9, mais moins que n'en a 9, parcequ'il n'est pas quarré comme lui, ni divisible par un autre nombre.

Croit-on qu'en augmentant ou en diminuant un nombre d'une seule unité, surtout s'il est grand, on ne fasse qu'augmenter ou diminuer un peu ses propriétés ? Point ; on les anéantit ; on les change en d'autres qui n'y ont aucun rapport.

Enfin l'unité elle-même, tant l'unité simple que l'unité abstraite, que de propriétés n'a-t-elle pas, & que d'usages dans les calculs ? Cependant ou elle n'a point de parties, ou l'on fait abstraction des parties qu'elle a.

Il suit de ces exemples, & d'une infinité d'autres, que la pluralité de Propriétés dans les Etres composés ne vient point de la pluralité de Parties.

Ainsi la pluralité de Parties, ne fait rien à la pluralité de Propriétés.

Donc pluralité de Propriétés peut se trouver dans les Etres simples.

Il y a donc de quoi concevoir comment les Etres simples diffèrent plus ou moins les uns des autres ; & d'ailleurs il est indispensable, sinon de concevoir, de tenir pour sûr qu'ils diffèrent, les uns plus & les autres moins.

Or ces propriétés dont il y a pluralité, même dans l'Etre simple, est-ce quelque chose ? Oui. Et quoi ? L'Etre-même, dont ce sont les propriétés ; & non d'autres Etres qui lui soient ajoutés, à la manière des *Entités* de l'Ecole.

De même que les qualités de nombre, les qualités de pair & d'im-pair, les qualités de cube & de quarré, & les propriétés qui en dépendent, ne sont point des Etres attachés à 8 & à 9, différens de 8 & de 9.

§. IV.

De la Mutabilité du Simple.

Il y a deux sortes de Propriétés dans les Etres ; de permanentes & de successives.

Les Propriétés permanentes d'un Etre (entre lesquelles il faut toujours compter la possibilité des successives,) sont ce qui ne varie jamais dans un Etre ; ce qui le constitue tel Etre, & non un autre : c'est son *Essence*.

Les Propriétés successives sont celles qui n'appartiennent à un Etre toutes à la fois qu'en possibilité, mais dont plusieurs ne peuvent se trouver réellement que les unes après les autres : ce sont les changemens, les variétés qu'il éprouve ; ses divers états ; ses *Accidens*.

Car je suis intimement convaincu, quoique sans démonstrations, qu'il arrive des changemens dans ce qui existe ; aux autres, de même qu'à moi. Il ne s'agit que de savoir, si les changemens sont dans les Collections d'Etres ou dans les Etres ; dans les Composés ou dans les Simples.

La

La chose n'est pas difficile. Avec la même évidence que je vois que plusieurs Eres supposent ce qui n'est pas plusieurs Eres, je vois que le changement de plusieurs Eres suppose le changement de ce qui n'est pas plusieurs Eres ; suppose le changement de quelques Eres simple.

S'il n'est arrivé, ni à A, ni à B, ni à C, quelque changement que ce puisse être, il n'est arrivé à la Collection de A, de B, & de C, aucun changement.

Mais s'il est arrivé, soit à A, soit à B, soit à C, quelque changement, il est arrivé au changement à la Collection de A, de B, & de C.

De même donc que je tiens pour axiome, *que le Composé suppose le Simple*, je tiens pareillement pour incontestable, *que le changement du Composé suppose le changement du Simple.*

J'avoue que je ne conçois pas comment le changement arrive ; d'où il procède, & comment il s'exécute. Mais je soutiens que cela ne se conçoit pas mieux dans les Composés que dans les Simples, puisqu'il est visible que le changement n'arrive dans le Composé que par le Simple. Comment un état cesse-t-il, & un autre prend-il sa place ? Pourquoi faut-il que le premier cesse & qu'un autre succède ? Si cela vient de quelque Cause, ou cette Cause change elle-même, ou elle ne change point. Si elle ne change point, comment produit-elle du changement, sans changer elle-même ? & si elle change, comment change-t-elle ?

Concluons-nous, en ne cessant nous-mêmes de changer, qu'il n'y a point de changement, parceque nous ne pouvons concevoir comment il arrive ? Un Sentiment irrésistible nous convainc qu'il se fait de continuel changemens ; & un peu de réflexion, que tout changement dans le Composé suppose un changement dans les simples qui le composent.

Ainsi donc *point de changemens, non plus que de propriétés, dans le Composé que par le Simple.*

§. V.

De l'Etre pensant.

Ceci me conduit à examiner si Moi qui pense, qui éprouve le sentiment de plusieurs propriétés & de plusieurs changemens, si je suis un Etre simple, ou un Composé.

La question revient à demander, *si ce qui sent & qui pense est un seul Etre ou plusieurs Etres.* Si c'est un seul Etre, c'est un Etre simple; si c'est plusieurs Etres, c'est un Composé.

Puis-je douter sérieusement, *si Moi qui pense, je suis un Etre ou plusieurs Etres?* Je ne parle point de cette Collection d'Etres qui se trouve singulièrement unie à Moi qui pense; & qui s'appelle mon Corps. Je parle de Moi-même, de Moi qui pense, l'Ame de ce Corps.

Il est vrai que j'éprouve des pensées très variées & très changeantes. Ce Moi qui pense tantôt nie & tantôt affirme; tantôt il a du plaisir, & tantôt de la douleur &c. Mais je sais que la variété & le changement peuvent & doivent avoir lieu dans un Etre simple; & il me semble que je sens très bien, que, soit que je nie ou que j'affirme, soit que j'aye du plaisir ou de la douleur, je suis le même Etre, un seul Etre, & non plusieurs. Il ne répugne pas que la variété & le changement se trouvent dans l'unité, & j'ai sentiment de mon unité. M'en faut-il davantage?

Je nie A & j'affirme B tout à la fois, ou bien je nie & j'affirme C successivement. Le fait est que j'ai un sentiment intime de l'un & de l'autre, de la négation & de l'affirmation, comme de modifications à moi appartenantes. Si je suis un Composé de deux Etres, par exemple; ou bien chacun de ces Etres nie, & chacun affirme; ou bien c'est l'un qui nie, & l'autre qui affirme; ou bien ce n'est ni l'un ni l'autre qui nie ou qui affirme, mais seulement la somme des deux.

Si chacun des deux Etres nie & affirme, chacun est l'Ame complète; il faudroit que je fusse fou d'admettre en moi deux ou plusieurs Ames, qui n'opéreroient chacune que les mêmes choses.

Si l'un nie & que l'autre affirme, comment chacun a-t-il sentiment du jugement de l'autre, comme de quelque chose qui lui appartient ? Comment en auroit-il même connoissance, comme de quelque chose d'étranger ? Est-il plus difficile qu'il réunisse les deux jugemens que de réunir deux sentimens ; le sentiment de son propre jugement, & le sentiment du jugement de l'autre ?

Enfin si ce n'est ni l'un ni l'autre qui nie ou qui affirme, ni l'un ni l'autre qui pense, mais la Somme des deux ; comme ce n'est aucune des moitiés du cercle qui est ronde, mais la Somme des deux moitiés. . . . Cette comparaison éblouissante demande que je m'arrête.

Ce n'est aucune des deux moitiés du cercle qui est ronde ; mais l'union, & certaine union des deux moitiés. Ce ne sont ni les côtés ni les angles d'un triangle qui ont quoi que ce soit de triangulaire, c'est un certain agencement du tout, c'est le triangle qui est triangulaire. Ne se pourroit-il pas que ce qui pense fût un résultat de plusieurs Êtres qui n'ayent rien de pensant ? Si le triangle avoit sentiment de sa triangularité & le cercle de sa rondeur, ils ne pourroient attribuer la triangularité, ou la rondeur à aucun Être en eux : ils la sentiroient comme quelque chose d'un & de simple.

Première disparité. Je me sens, & je me sens comme un ; & je suis très convaincu, (j'en dois convenir, si je ne veux chicaner ;) que le triangle & le cercle ne se sentent, ni ne se peuvent sentir. Il est absurde de spécifier, comment se sentiroit ce qu'on ne peut présumer se pouvoir sentir.

Seconde disparité. Le cercle & le triangle, sous un point de vue, sont réductibles en élémens qui n'ont rien de rond & de triangulaire ; mais sous un autre point de vue, ce ne sont que des cercles, ou des triangles, toujours décroissans, enchâssés les uns dans les autres. Y a-t-il en Moi qui pense un autre Moi, qui ne diffère de Moi qu'infinitement peu, & ainsi à l'infini ?

Pour trancher net, quand je concevrai qu'une Assemblée de Sénateurs éprouve le sens intime d'une opinion, qui n'est celle ni de Titus,

ni de Caius, ni de Publius, je croirai que je suis une Assemblée d'Etres ; Assemblée pensante d'Etres qui ne pensent point, ou qui ne pensent point ce que je pense, Moi qui suis leur Assemblée.

En un mot j'en reviens à ce que j'ai dit il n'y a qu'un moment. Je fais qu'il n'y a de véritables Etres que des Etres simples. Ce n'est qu'à eux que l'existence appartient : vingt n'existent que parce qu'un existe. Je fais que tous les Etres simples diffèrent les uns des autres, & qu'ils sont susceptibles en eux-mêmes de variétés & de changemens. Avec cela je me sens comme un, & non comme plusieurs Etres. On me permettra de croire que je ne suis qu'un Etre, & non plusieurs.

§. VI.

Du Corps & de l'Ame.

Mais quel est cet attirail d'Etres qui me suit partout, & qui m'est si intimement uni depuis que j'ai connoissance de moi-même ; espace de cour & de cortège, qui souvent m'est très utile, & souvent aussi me fait payer bien cher, par des embarras, des soins, & des douleurs, les services que j'en reçois ? Qu'est-ce que *mon Corps* ?

Je ne puis douter que ce ne soit quelque chose. J'y vois différents Composés, très distincts, plus ou moins unis en un tout, dont je suis affecté & que j'affecte réciproquement. C'est donc une multitude d'Etres, à moi subordonnés, sur lesquels j'exerce une sorte d'empire, mais d'une manière qui n'est pas toujours également tranquille. Il s'en faut beaucoup que je regne en Souverain absolu, ni que je puisse maintenir l'ordre, comme je le voudrois, & prévenir toutes les séditions & les révoltes.

De plus je vois un commerce indispensable de mes Sujets avec les Etats environnans, & avec des multitudes d'Etrangers qui ne cessent de se mêler parmi eux ; d'où je reçois des avantages & des désavantages considérables, en général plus de mal que de bien, en sorte que c'est même de ces Etrangers que naissent la plupart des troubles qui s'élèvent dans mon Empire.

Je

Je fais, encore un coup, que tous les Etres different plus ou moins en propriétés les uns des autres. C'est donc le cas des Etres qui me sont subordonnés & de ceux qui m'environnent.

Or je ne puis concevoir que trois distinctions, ou classes générales, entr'eux.

Premiere distinction. Qu'ils soyent susceptibles de pensée comme moi.

Seconde distinction. Qu'ils ne soyent susceptibles que de sentiment.

Troisieme distinction. Qu'ils ne soyent susceptibles ni de pensée, ni de sentiment.

J'ignore absolument, si ces trois distinctions sont essentielles, ou si n'y a point de passage de l'une de ces conditions à l'autre; en sorte que tel Etre simple, qui d'abord n'auroit ni pensée ni sentiment, (comme il me semble que je suis quelquefois,) acquerreroit, par une suite des changemens dont il est susceptible, le sentiment & la pensée.

Quoi qu'il en soit, si parmi la multitude d'Etres qui me sont unis dans cette Association que j'appelle mon Corps, si, dis-je, il y en a qui soyent susceptibles comme moi, plus ou moins, du sentiment & de la pensée, je l'ignore; mais je suis très sûr, que ce n'est ni leur sentiment, ni leur pensée dont j'ai conscience. Cela se passe hors de Moi qui pense; cela n'est pas Moi. Cela ne m'affecte, que de la manière que font en général, les sentimens & les pensées des Etres qui ne font point de cette Association. Le comment est aussi mystérieux, & aussi inexplicable dans les deux cas.

Cependant cette Association d'Etres, à la tête de laquelle je me trouve, ne m'est rien moins qu'inutile: je lui dois ma dignité & mon pouvoir.

Je suis un Etre sans elle; je ne suis une *Âme* que par elle.

Il y a une infinité de choses dont je ne suis capable qu'avec elle.

Le Monarque, le mieux instruit dans l'art de gouverner, n'est qu'un simple-Homme, s'il n'a des villes, des campagnes, des arsenaux, & des Sujets, qui habitent ses villes, labourent ses campagnes, & sçachent employer au besoin les armes dont ses arsenaux sont remplis.

Un Monarque, qui n'auroit que des Sujets, sans un pouce de terrain à lui, ne seroit qu'un Général, ou un Chef, impuissant à mille égards.

Un Monarque, qui ne posséderoit que de vastes provinces, sans Sujets, perdrait la qualité de Prince; & ne seroit qu'un Solitaire.

Dans l'un ou dans l'autre cas, aucun, ou presque aucun moyen, de mettre en œuvre le génie qui n'en est pas moins effectivement en eux.

Une Ame n'en est pas moins ce qu'elle est, un Etre susceptible par son essence de telles ou telles opérations, quoique privée de l'Association des Etres d'où résultent son Corps & ses Organes. Mais soit que ces Etres n'agissent tous que par des tendances aveugles; soit qu'il y en ait parmi eux qui soient susceptibles du sentiment, & même de la pensée, il est d'expérience que leur Chef ne peut rien, ou presque rien, sans leur secours.

La perte d'une partie de son armée, ou des passages occupés par l'Ennemi, ne dérangent pas plus les desseins d'un Général, que la perte d'un Membre, ou quelque Organe obstrué, ne déconcerte la plus belle Ame.

Je laisse ici un plus grand détail, qui ne fait rien au but où je veux aller.

§. VII.

De la Cause créatrice.

Elevons-nous à des considérations plus importantes.

Cet empire dont je jouis, & cette dépendance où je me trouve dans mon empire, & par cet empire-là même, me porte à demander d'où me vient cet empire, & cette dépendance; & plus généralement encore, d'où je suis?

Je suis; mais ai-je toujours été, & serai-je toujours?

L'idée de commencement & de cessation d'Etre me vient par l'expérience journalière d'une infinité d'Etres composés que je vois se former & se détruire, & par celle des Modifications qui se manifestent en moi & qui disparaissent bientôt après. Mais je ne trouve en tout cela l'idée du commencement & de la cessation d'aucun Etre véritable.

Des

Des Sociétés de plusieurs Etres, & les Modifications d'un même Etre, ne sont point des Etres proprement dits.

Je ne conçois dans le premier cas, que des Sociétés qui se forment ou qui se détruisent ; mais je ne vois le commencement ni la fin d'aucun des Individus qui les composent.

Je n'éprouve dans le second, que des variations de mon Etre ; mais je n'ai point encore éprouvé la fin, & je ne me souviens point de son commencement.

Ma mémoire ne me rappelle, il est vrai, qu'une durée très courte ; mais elle ne me rappelle pas même la millième partie de la durée dont je suis certain. D'ailleurs je puis avoir existé longtemps, privé de sentiment & de pensée. Je puis même avoir passé, (je dis Moi qui pense, Moi Etre simple, & non cette union accidentelle de Moi qui pense & d'une multitude d'Etres à moi subordonnés ;) je puis avoir passé successivement par une infinité d'alternatives d'états de sensibilité & d'états d'insensibilité, sans en avoir le moindre souvenir.

Ainsi donc la seule expérience ne m'apprend point, si Moi Etre simple j'ai toujours été, ou si je n'ai pas toujours été.

Voyons ce que m'apprend la réflexion.

D'abord je me sens très convaincu, que si j'ai toujours été je serai toujours, & que si je n'ai pas toujours été je pourai bien n'être pas toujours.

Si je dois finir, vu que je suis un Etre simple, cela ne peut arriver par dissolution ; mais par ce qu'on appelle *Annihilation* ; & si j'ai commencé, cela n'a pu arriver par composition, mais par une véritable *Création*.

La *Création* seroit le passage du Non-Etre absolu à l'Etre.

L'*Annihilation* seroit le passage de l'Etre au Non-Etre absolu.

Plus j'y pense, moins je conçois la possibilité de l'une ou de l'autre, parce que je n'en ai point d'expérience. Mais si je n'avois l'expérience des changemens qui s'exécutent continuellement en moi & hors de moi, je n'en concevrois pas mieux la possibilité ; ils ont quelque chose d'aussi étrange,

étrange, & j'en suis réduit à savoir que je change sans comprendre comment je change.

De ce que je ne comprends point que j'aye commencé à être, ce n'est donc point une raison de nier que j'aye commencé à être.

D'un autre côté de ce que je n'ai point de raison de le nier, ce n'en est point une de l'affirmer, à moins qu'il ne s'en présente des preuves.

Je vois des gens qui tiennent pour bonnes preuves, qu'un Être vient de Rien, que par lui-même il ne seroit Rien, & que par conséquent il a commencé ; les changemens mêmes de cet Être, les variations, en un mot ce qu'ils appellent la *Contingence* : c'est une raison que j'avoue que je ne puis sentir.

Car, ou la Cause qui m'aura donné l'Être, change ; ou elle ne change point. Si elle change, elle aura dû, comme moi, venir de Rien, & ainsi à l'infini. Si elle ne change point, comment me donne-t-elle l'Être sans changer ? Comment est-elle la même, quand elle veut me donner l'Être, & quand elle ne veut pas encore me donner l'Être ? Le passage du non-vouloir au vouloir n'est-il pas un changement en elle ? Ou veut-elle & ne veut-elle pas tout à la fois, sans passage, sans succession ? Incompréhensibilité pour expliquer une incompréhensibilité !

Si donc il y a une Cause créatrice, je ne puis la concevoir, d'une part que comme *incrée*, & de l'autre cependant, comme *susceptible d'une sorte de variation* : variation, quand c'est moi qu'elle crée, ou quand c'est un autre ; variation, quand elle me crée, ou qu'elle ne me crée pas encore. Ainsi la variation n'est preuve par elle-même que d'une *Contingence modale*, & non d'une *Contingence du fond de l'Être*.

„ Eh bien, ce ne sera point la variation par elle-même, mais la variation jointe à l'imperfection, qui sera preuve de la *Contingence* essentielle, ou substantielle, des Êtres ; „ autre raison que j'ai encore le malheur de ne point sentir.

„ Un Être est imparfait, sujet à la misère ; misérable même, donc c'est, dit-on, un Être tout parfait, & très bon, qui l'a créé ; c'est-à-dire, qui l'a fait passer de l'épouvante du Néant à ce doux état. La

La conséquence ne me paroît rien moins qu'invincible en soi. Il faut que la chose soit soutenue par d'autres preuves.

„ L'imperfection d'être sujet au mal, ajoute-t-on, doit être jointe „ à l'imperfection de n'exister point par soi-même. „ Faux Principe qui se renverse par plusieurs raisons !

En premier lieu, il semble que l'on suppose tacitement, qu'une imperfection doit être jointe à telle autre imperfection que ce soit ; ce qui n'est pas vrai.

En second lieu, l'on suppose très effectivement, que ces paroles, *l'imperfection de n'exister point, ou de n'exister point par soi-même*, expriment une imperfection possible ; ce qu'on ne prouve point, & ce que je défie de prouver.

En troisième lieu, je doute qu'exister, fût-ce par soi-même, soit une perfection. Essentiellement heureux, oui. Essentiellement malheureux, non. Balotté entre le bonheur & le malheur, je n'en fais rien.

En quatrième lieu, à supposer qu'exister, & exister par soi-même, soit une perfection ; est-ce que la possibilité, ou la non-répugnance des Attributs n'est pas une perfection ? Cependant elle appartient en propre à l'Être, même borné, même imparfait, sans qu'aucune Cause l'en gratifie.

En cinquième lieu, puisque l'on convient que les Essences des Êtres n'ont point besoin de Cause, je voudrais qu'on me fît entendre pourquoi les Existences en ont besoin ; des Existences imparfaites, d'une Cause toute parfaite ; des Existences misérables, d'une Cause pleine de bonté.

En sixième lieu, la perfection morale de se déterminer au bien est sans comparaison plus grande que la perfection vague & métaphysique d'une Existence aussi imparfaite que la mienne. Cependant une Conscience me dit que j'atteins quelquefois la première ; qu'un autre ne fait pas tout en moi. Quelle impossibilité y auroit-il que j'eusse la seconde ? la seconde, qui est beaucoup moindre ?

Enfin une chose m'effraye, dans la supposition d'une Cause créatrice. *Un pouvoir qui n'est point subordonné à des moyens !*

Qui de rien peut faire quelque chose, pourroit de quelque chose faire un Être heureux, sans le secours d'aucun moyen.

Qui de rien peut faire quelque chose, pourroit de ce même rien faire quelque chose d'incomparablement plus parfait ; ne fût-ce qu'au point de perfection où tout Être seroit content.

La Cause créatrice n'est assujétie à aucun moyen. Rien ne la gêne ; & elle ne nous fait que ce que nous sommes.

Ce qu'il y a de plus accablant, les Essences-mêmes se prêtent à elle. Par mon Essence, à moi appartenante, & qui ne doit rien à la première Cause, je suis susceptible de cent mille millions de degrés de bonté, & ainsi à l'infini : & la première Cause ne fait de moi que ce qu'elle a fait !

N'étant, encore un coup, *assujétie à aucun moyen*, qu'est-ce qui l'arrête ? . . . Y auroit-il donc en vous, ô mon Dieu, un défaut de bonne volonté ? . . .

§. VIII.

De l'Idée de Dieu.

Je viens de nommer celui que je comptois voiler encore quelques tems : celui vers lequel je marche à grands pas, sur les débris des preuves peu dignes de lui qu'on donne de son existence. Je me fesois effort pour le taire ; & je me soulage à produire l'idée sainte que j'ai de son Être.

Il y a un Dieu ; je le sens : mais je veux convaincre les autres que j'ai ce sentiment, & l'inspirer à ceux qui en sont privés.

Il y a un Dieu ; je veux le prouver à ceux qui ne le croient pas ; & prouver à ceux qui le croient, que je le crois comme eux, quoique je ne croye pas à leurs preuves.

Les mauvaises preuves offusquent la Vérité. Je les écarte en passant, & les écarterois, quand ce ne seroit que pour en faire la justice qu'il convient à ceux que je veux gagner.

Un des défauts les plus essentiels des preuves communes de l'existence de Dieu, dans le genre métaphysique, est *de le vouloir prouver*

com-

comme CRÉATEUR ; au sens strict & rigoureux qu'on donne à ce terme aujourd'hui, c'est-à-dire, d'une Cause qui de Rien a fait les Êtres.

Si Dieu est Créateur en ce sens, & qu'il veuille être reconnu pour tel, il a dû se révéler comme tel. Nous, nous devons l'en croire, & nous soumettre (*) : mais le Mystère est certes trop au dessus de la Raïson, pour le trouver jamais *Conséquence légitime d'un Argument de Philosophie*.

L'Hypothèse de l'existence de Dieu ne doit point renfermer de plus grandes Incompréhensibilités, ni même d'aussi grandes, que l'Hypothèse contraire.

Il ne faut point que la Divinité, qu'on admet dans le Système des choses pour rendre tout intelligible, devienne, par les fausses notions qu'on en donne, la *Pièce la moins intelligible, & la plus embarrassante de tout le Système*.

Q q q 2

Au-

(*) Ce n'est point ici le lieu de prouver, qu'il n'y a pas un seul passage de l'Écriture, où le mot de CRÉATEUR doive être pris nécessairement dans le sens moderne ; ni un seul qui le détermine à ce sens. Il me suffira de rapporter sur ce sujet une autorité, d'autant plus considérable, qu'elle en renferme une autre d'un très grand poids, & que l'illustre Savant qui me la fournit ne sauroit être suspect, puisqu'il tient la Création, au sens le plus rigoureux, pour une Vérité incontestable. „ L'Idée de la Création, (dit M. le Professeur Formey, dans ses Réflexions sur Salluste le Philosophe, pag. 119 ;) a été parfaitement inconnue „ à toute l'Antiquité, non seulement Payenne, mais même Juive & Chrétienne ; „ comme M. de Beausobre me paroît l'avoir démontré dans son excellente Histoire du Manichéisme. „ Si deux Théologiens, de l'ordre de Mrs. de Beausobre & Formey, ont cru, & avancé sans scandale, que le Dogme de la Création a été parfaitement inconnu à toute l'Antiquité Juive & Chrétienne ; ce qui est dire en d'autres termes, qu'il n'est, ni ne peut être Article de foi ; il m'est bien permis, à moi simple Métaphysicien, moins obligé par état, d'ajuster ma Créance, aux Doctrines reçues, de ne le regarder que comme une Opinion Scholastique, que je puis discuter sans crime. Du moins ne fera-ce pas le zèle éclairé de M. le Professeur Formey ni de ses Amis, qui pourra se trouver malade.

Aucune Démonstration proposée à des esprits qu'on veut gagner, aucune Preuve faite pour prouver à des gens qui ne croient pas en soi, ne peut partir immédiatement sur l'Inintelligible, ni mener immédiatement à l'Inintelligible. Que peut-on espérer de ce qui révolte par les deux faces ? Il semble donc aussi absurde de vouloir démontrer l'existence de Dieu par la Nécessité métaphysique d'une Création, que si on la voulait démontrer par l'Analogie mathématique de la Trinité ; en prenant ces deux termes au sens de la rigoureuse Orthodoxie.

Encore même le dernier seroit-il moins absurde, puisqu'il faut convenir que la Trinité étonne plus la Raison qu'elle ne l'effraye ; les conséquences n'en ont rien de fâcheux : au lieu que la Création, prise au sens né dans les ténèbres de l'Ecole, est la source des plus cruels & des plus accablantes Difficultés, contre l'Infinie Bonté, sur l'Origine du mal, sur la Liberté & la Moralité de nos actions, &c.

C'est sur tout de de si fortes considérations que je me garde bien de présenter le Dieu que je sens sous l'idée de Puissance créatrice. Je frémirais tout le premier de l'idée d'un Pouvoir indépendant des moyens, qui, maître d'un mot de rendre tout saint, tout heureux, ne daigne pas le vouloir.

Je me tiendrais pour sûr de révolter par l'idée d'une Immutabilité mal-entendue, qu'on joint à cette Cause : Cause merveilleusement propre à opérer tous les changemens, par la raison singulière qu'elle ne change jamais.

J'aurois honte des extrémités où l'on se réduit pour concilier en tous sens que nous sommes la qualité d'Etres créés avec celle d'Agens réels, capables de se modifier dans l'Acte même de la Création.

Je craindrois enfin, que pour attribuer à mon Dieu le chétif honneur d'être Cause du fond de mon Etre, je n'en fisse une Cause tellement universelle, qu'elle s'étendît aux maux, aux maux encore plus qu'aux biens.

Aux maux encore plus qu'aux biens ! Car le mal demeure mal ; & le bien lui-même est un mal, par comparaison d'un bien plus grand, dont

dont il tient la place, & auquel la Cause créatrice ne sauroit point atteindre.

Tant que je n'ai donc en main que le flambeau de la Raison, le seul d'ailleurs dont je puisse faire usage quand j'agite la Question s'il y a un Dieu ; j'abandonne sans peine l'idée d'une *Création* qui ne peut avoir le moindre fondement, & qui charge la Question des plus rebutantes Difficultés.

J'abandonne l'idée pleine de contradictions d'un *Être invariable, quel qu'il fasse* ; d'un *Être sans succession*, quand il crée, quand il est, & quand il est créé.

J'abandonne l'idée d'*Être nécessaire par privilège spécial* ; & les Démonstrations sophistiques qu'on en apporte, lesquelles n'ont jamais convaincu que ceux qui croyoient. (*)

Mais que dira-t-on, si du terrain resserré où je me renferme, sort la Démonstration la plus invincible qu'il y a un Dieu.

En quel Dieu ? Un *Être simple, infiniment puissant, infiniment sage, infiniment bon* ; ce sont-là les Attributs principaux.

Un *Être simple*. Cela va sans dire, puisqu'il n'y a de véritables Êtres que des Êtres simples, & qu'il n'y a qu'un Être simple, qui soit susceptible du sentiment & de la pensée, que suppose la Puissance, la Sagesse & la Bonté.

Infiniment puissant. J'entens une Volonté capable de réaliser par un seul acte tout ce qui est possible, c'est-à-dire ce qui n'implique

Q 99 3

Je n'en excepte point ce que l'Ecole Wolfienne débite sur ce sujet, avec une Analyse si profonde qu'il n'en fourmille pas moins de Paralogismes. Les écarts inconcevables que j'ai déjà relevés, sur l'importante Définition de *quelque chose*, sur la belle Démonstration de la Raison suffisante par le *Non*, & sur la grande Loi de *Contingence*, (Voyez trois Pièces là-dessus dans l'Histoire de l'Académie, Année MDCCCLIV.) sont les essentiels de ceux que présente la Théorie du *Nécessaire* & du *Contingent*, de l'*Infini* & du *Fini*, &c. dans Wolff, aussi bien que dans ses Disciples. C'est quelque chose d'admirable, par quelle suite de discussions, avec quel ordre & quelle méthode ces Philosophes se sont tout de la Vérité : les autres n'y mettent assurément pas tant de façons.

point contradiction ; la Création elle-même, si la Création n'implique point contradiction.

Infiniment Juge. J'entens une Intelligence qui embrasse en un instant, sans peine, & sans effort, tous les Êtres possibles, avec leurs propriétés & leurs combinaisons différentes, qu'elle apprécie au juste, qui connoît le passé, le présent, & l'avenir même, si l'avenir peut être connu.

Infiniment bon. J'entens un Amour sans bornes, & le plus sincère Desir de faire tout le bien possible, à tout ce qu'il peut y avoir d'Êtres susceptibles de sentiment : Bonté qui rendroit heureux les méchants mêmes, en les rendant saints & justes, s'il étoit possible de rendre saints & justes, sans leur concours, des Êtres essentiellement libres ; mais qui du moins y contribue de tout ce qui est en elle, instructions, remontrances, châtimens, &c.

Le Dieu que j'essaye de faire sentir comme je le sens moi-même, s'intéresse donc par son infinie Bonté à tous les Êtres ; dont aucun n'échappe à son Intelligence, non plus qu'à son Action.

Ce Dieu est l'Ordonnateur universel ; Législateur ; Inspecteur ; Juge souverain, plein de justice & d'équité ; Rémunérateur de la Vertu ; Vengeur du Crime.

Mais le Crime ! mais la Vertu ! que signifient ces mots ?

Pour trancher de trop longs discours ; le Crime, c'est tout ce que le méchant peut sans doute desirer de faire, mais qu'il seroit très fâché qu'il lui fût fait.

La Vertu, c'est la généreuse abstinence de ce que peut-être on voudroit bien faire, mais que nous ne voudrions pas que l'on nous fit.

Il est à la vérité d'autres Vertus & d'autres Crimes, que ce que renferment ces Définitions un peu vagues. Je m'en tiens à dessein aux devoirs les plus généraux de l'Homme, en tant que membre de la Société.

C'est le maintien, l'ordre & l'intérêt de la Société, qui demandent qu'on établisse l'idée d'un Être suprême, Juge des actions des Hommes, & Garant de la sainteté de leurs Sermens.

Un

Un frein de nos actions secrètes, où les Loix n'en peuvent servir ; un motif qui rende le Serment sacré, & le fasse distinguer de l'usage trop libre de la parole. Liens honteux, mais nécessaires !

L'Opinion la plus absurde, reçue religieusement chez un Peuple, peut sans contredit y procurer ces avantages. Qu'on y soit généralement convaincu, qu'un Farfadet, ou qu'une Bûche même, déceles les mauvaises actions, punit les parjures &c ; des Hommes imbécilles auront trouvé des freins dignes d'eux. Mais il faudra que l'imbécillité dure. Si la Nation s'éclaire, les *Doutes* viendront ; les *Impies* se multiplieront ; le lien de la Société sera rompu.

Il est donc de l'intérêt souverain d'une Société raisonnable & qui tend à s'éclairer, que l'idée reçue d'une Divinité puisse soutenir l'examen . . . Elle doit être vraie.

On ne peut par conséquent s'élever avec trop de force contre les fausses idées de la Superstition. Son crime est le même que celui de l'Impiété. L'une & l'autre tend à tout détruire ; mais celle-ci en se rapprochant de la Vérité, par un commencement d'usage de la Raison ; l'autre en s'en écartant.

N'appréhendant rien tant que les préoccupations où l'Athée peut être contre l'idée de Dieu, je le prie, avant que d'engager ma Démonstration, de me dire ce qu'il redoute ; *Si c'est un Juge, ou un Tyran ?*

Si c'est un Juge, la disposition de cœur n'est pas heureuse. Il doit s'élever bien des nuages vers l'esprit. Le remède est de redoubler ses terreurs, & de lui faire voir que son Athéisme (à le supposer fondé) n'est rien moins qu'un sûr refuge.

Si c'est un Tyran, je le conjure de me dire ce que le Dieu que j'ai défini a de redoutable pour l'honnête homme, ce qu'il a de tyrannique. Or c'est ce Dieu que je veux lui prouver ; c'est ce Dieu que je veux lui faire sentir, & non un autre.

Qu'il médite bien l'idée que j'ai donné de sa Bonté. Il verra qu'aucun Être n'en est exclus ; qu'elle s'étend à tous sans partialité, sans acception ; à tous, sans la moindre nuance de ces dispositions arbitraires, *Prédestination, Election &c.* Langage qui seul est un scandale ; & la révéler, le renversement de l'idée de Dieu !

Il y verra un Médecin qui ne blesse que pour guérir, un Pere qui ne châtie que pour corriger ; un Juge qui ne punit que parce qu'il est indispensable de punir, & qui ne fait ce que c'est que de punir, je ne dis pas des instans de foiblesse, mais des années de crimes, par une éternité de crimes & de désespoir.

Il y verra l'heureuse Nécessité de bien faire le plutôt qu'il est possible, puisque tôt ou tard il faudra bien faire pour se tirer d'un abyme de maux ; telle étant la Nature des choses, que la Vertu seule mène à la Perfection, & la Perfection seule au Bonheur.

Il verra combien il est à désirer qu'il existe une pareille Bonté, qui veille sans cesse sur des Êtres indestructibles de leur nature, & de leur nature exposés à une infinité de maux, de maux sans fin, dans ces chocs perpétuels qui résultent de leurs actions.

L'aspect de ces maux sans nombre dont la Nature des choses est inondée, ne sera plus un rémoin pour lui qui dépose contre l'existence d'un Dieu très bon, puisque ce Dieu n'est point l'auteur de cette Nature vicieuse ; puisqu'il est faux que muni d'un Pouvoir indépendant des moyens, il n'eût tenu qu'à lui de faire une toute autre Nature ; puisqu'enfin il n'est le Créateur du Monde, qu'en ce sens qu'il est le Créateur de l'Ordre, de la Perfection, du Bien : d'un Bien infini, vers lequel il conduit chaque Être, par le plus rapide progrès qu'il est possible.

Voilà le Dieu que je sens O mon Dieu, élevez le cœur & l'esprit de ceux qui marchent avec moi dans cette nouvelle route ; prêtez à leur foible Guide la lumière, sans laquelle ses paroles ne peuvent obtenir aucun effet ! (*)

§. IX.

- (*) Ce n'est point par une détestable Hypocrisie, mais pour me montrer tel que j'ai le bonheur d'être, que j'ai laissé, en cet endroit, & ailleurs, un libre cours aux Sentimens de Religion qui naissoient de mon sujet. Ayant à combattre des préjugés respectables, & les fausses imputations ne manquant pas, cette conduite me semble un Devoir.

§. 1^{er}

Du Principe de l'Assété universelle.

Fortifié par l'espérance d'un pareil secours, & bien assuré de ce que je sens au fond de mon ame, j'entame la Démonstration.

L'Assété, que l'on restraint au premier Etre, je conviens avec l'Atthée de l'étendre à tous les Etres. C'est ce que j'appelle le Principe de l'Assété universelle; & j'en vais suivre les conséquences. Si elles nous mènent paisiblement au Dieu que j'ai défini, autant vaudra-t-il nous en tenir-là.

Puisque j'accorde à ceux avec qui je raisonne, que quoi que ce soit de substantiel n'a passé du Non-Etre à l'Etre, je reçois d'eux pareillement, que quoi que ce soit de substantiel ne peut passer de l'Etre au Non-Etre.

Ainsi tout ce qui est Substance & non Mode, véritablement Etre ou Etre simple, tout ce qui n'est, pris à part, qu'un seul Etre, & non un Composé ou un Résultat de plusieurs Etres, est nécessaire, a toujours été, & sera toujours.

Nous admettons donc une Eternité.

Puisque tout véritable Etre est simple, sans quoi il n'y auroit point de pluralité d'Etres, & nulle part des Etres; & puisque tout Etre simple comporte essentiellement multitude de propriétés, soit constantes, soit variables, sans quoi il n'y auroit ni distinctions dans les Etres, ni variations dans les Composés; & de plus encore, puisque tout Etre change, soit simple, soit composé: il s'ensuit qu'il y a une Succession, & une Succession éternelle, tant dans les modifications des Simples que dans l'existence des Composés.

Mais il ne peut y avoir de Succession éternelle, sans qu'il y ait une infinité de Durées successives actuellement franchies par autant qu'il y a d'Etres qui existent.

Il n'y a pas pour dix mille années, ni pour dix mille millions, ni pour dix mille millions de millions, que quelque chose existe, ou que toute chose existe; il y en a une infinité.



Nous admettons donc, du moins à cet égard, *l'Actualité de l'Infini*.

L'idée de l'Eternité, & d'une Eternité successive, & par conséquent l'idée de l'Infini, sont donc des Principes, qui doivent être familiers à quiconque admet la Nécessité, ou l'Asséité de tout ce qui est Substance.

Certes je ne prétens point dire qu'on soit tenu dans ce Système plus que dans l'autre, d'avoir une idée tout-à-fait adéquate de l'Eternité, non plus que de l'Infinité.

Je veux dire seulement qu'on est tenu d'articuler une Eternité *actuelle qui n'est pas un Instant unique*, & une Infinité *actuelle qui n'est pas un Point*.

Obligation heureuse, qui nous sauve de deux Absurdités aussi lourdes, que l'Esprit humain en puisse avoir à digérer !

Au reste, Infinité pour Infinité, il ne nous est pas plus difficile d'admettre celle-ci, que d'admettre l'Infinité des Perfections, & des Idées distinctes d'un même Etre : & Eternité pour Eternité, il nous est bien plus facile d'admettre celle-ci, que l'Eternité d'un Etre, qui mesurant la Durée infinie à venir des autres Etres sans qu'aucun instant lui en échappe, connoît tous leurs états successifs tels qu'ils sont, futurs quand ils sont futurs, présens quand ils sont présens, passés quand ils sont passés, sans que ces connoissances exactement relatives à la Succession soyent en lui une Succession. Oh ! *credit Apella !*

Mais j'oublie que je parle à gens que cette Doctrine révolte autant que moi, & que c'est même ce qui leur fait en bonne partie rejeter l'idée de Dieu. Comme c'est eux, & non les autres qu'il faut gagner, je poursuis en ne m'embarassant que de ce qui doit obtenir leur aveu, comme conséquence de leurs Principes, sans m'embarasser de l'aveu des autres.

Tout ce qu'il y a d'Etres existans existe donc de la même date, aussi bien que de la même nécessité, que deux & deux font quatre. Or ce n'est pas depuis mille siècles, ou depuis cent mille millions de siècles, que deux & deux font quatre. La concomitance de l'existence de cette Vérité permanente, *deux & deux font quatre*, & de celle des Etres
varia-



variables & successifs, prouve donc encore un coup une Infinité de siècles révolus.

Cela conduit à une distinction essentielle de deux sortes d'infinis ; l'Infini suprême & l'Infini mathématique.

L'Infini suprême *est ce à quoi l'on ne peut rien ajouter, par la raison qu'il renferme tout*. C'est, en genre de durée, la Somme de toutes les durées possibles, passées, présentes & à venir. On n'y peut rien ajouter, puisque ce qu'on voudroit ajouter, y est déjà compris, quand on dit *Tout*.

L'Infini mathématique *se fait mieux comprendre par quelque exemple incontestable que par une Définition*. (*) Telles sont les heures écoulées de l'Eternité, & les heures à écouler. La quantité de celles-ci diminue toujours, & la quantité de celles-là augmente, sans qu'il soit possible de dire, que le nombre des unes & des autres soit fini.

Ce n'est que de l'Infini mathématique dont nous pouvons encore assurer l'Actualité. Le genre d'Infini dont nous avons l'exemple, celui de la durée, ne peut jamais être actuel ; mais nous n'en devons point conclure, qu'aucun genre d'Infini suprême ne puisse être actuel.

Nous devons admettre de l'Infini mathématique, tout ce que les Mathématiciens ont eu le courage d'en enseigner.

L'Infinité des heures écoulées étoit plus petite hier, puisqu'elle contient aujourd'hui des heures qu'elle ne contenoit point ; & demain par la-même raison elle sera plus grande, puisqu'elle contiendra ce qu'elle ne contient point en ce moment. C'est le contraire pour les heures à écouler.

R r r 2

L'In-

(*) J'en dirai la raison dans ma *Théorie de l'Infini*. En attendant, je demande à l'Ecole Wolffienne Appellant T la totalité des Etres possibles, ou si l'on aime mieux, la totalité des Idées distinctes présentes à l'Entendement divin, que sera-ce que $T + 1 + 2 + 3 \&c$? Une vraye chimere. Mais $T - 1 - 2 - 3 \&c$. est bien réel. Or sera-ce quelque chose de fini ou d'infini ? J'avertis pourtant que ce n'est point encore là, selon moi, l'Infini mathématique, mais un Infini mitoyen qui me sera d'un grand usage.

L'Infinité des Heures est, au pied de la lettre, soixante fois plus petite que celle des minutes, & vingt-quatre fois plus grande que celle des jours.

L'Infini mathématique est donc susceptible de tous les degrés imaginables de quantité.

Au contraire, l'Infini suprême n'est susceptible d'aucun degré. C'est la Somme complète des Individus, des Finis, & des Infinités possibles; c'est le Tout dans le genre dont il s'agit.

Présentement que pensons-nous de la Quantité des Etres; *possibles, ou existants?* (car c'est tout un dans le Principe de l'Asséité admis entre nous.) Est-elle finie, ou infinie? & si elle est infinie, l'est-elle du degré suprême de l'Infini; ou seulement de quelque degré inférieur, à quoi il se puisse ajouter quelque chose?

En conscience, ne sentons-nous pas que la Quantité des Etres possibles, ou qui ne renferment point contradiction, n'est pas une Quantité finie? qu'appellant N un nombre quelconque, prodigieusement grand, il est aussi absurde de supposer qu'il n'y a que dix fois N d'Etres possibles; que de supposer qu'il n'y en a que dix?

Nous concevons des nombres, des lignes, des figures, des corps, des distances entre ces corps, & des espaces à l'infini. D'où viendrait cette faculté de concevoir à l'infini? si ce n'étoit, au moins d'une possibilité infinie; possibilité d'une infinité de Collections d'Etres, & par conséquent d'une infinité d'Etres.

La Sphere des possibilités, je dis même des possibilités d'Etres, est donc infinie; & c'est une Infinité du degré suprême, une *Omniétude*; puisque qui dit *tous les Etres possibles*, les renferme *tous*, sans qu'il en reste que l'on puisse y ajouter.

Mais dans le Principe que rien de substantiel, ne passe du Non-Etre à l'Etre, aucun Etre proprement ainsi appelé *n'est purement possible*: aucun Etre proprement dit n'est *possible* au sens de ne renfermer point contradiction, & cependant *impossible* au sens de ne pouvoir exister. Quoique cette possibilité & cette impossibilité fussent en des sens différens, elles répugnent par un autre endroit. On conçoit qu'il est absurde



surde de supposer, qu'une partie des Etres *non-contradictoires* aient l'existence éternelle & nécessaire, & que les autres l'ayant impossible; impossible, dis-je, puisque qui n'existe pas une fois ne peut plus exister dorénavant.

Dans le Principe de l'Asséité universelle, nous sommes donc contraints d'admettre l'existence, & l'existence éternelle & nécessaire, de l'Infinité complète des Etres qui n'impliquent point contradiction.

En effet, dans notre Principe, qui de nous est tenté de supposer *un bout, une fin*, à la Collection des Etres qui nous environnent, soit en haut soit en bas, soit à droite soit à gauche, soit devant soit derriere, même à des distances mathématiquement infinies?

Nous admettons donc l'Actualité de l'Infini, & d'un Infini suprême, au moins en genre de multitude; l'OMNITUDE des Etres; des Infinités d'Infinités d'Etres, de tous les degrés & de toutes les puissances de l'Infini.

§. X.

Des Etres supérieurs.

Ces Principes posés, je crois avoir beau jeu contre l'Athéisme.

Il est visible qu'il n'y a point de genres, ni de degrés dans ces genres, qui n'existent nécessairement, & ne se trouvent quelque part dans l'Universalité des Etres.

Nous savons d'ailleurs que dans l'Universalité des Etres, dans l'Infinité suprême de la multitude d'Etres véritablement Etres, d'Etres simples éternellement existans, il n'y en a point qui ne differe de tout autre, en quelque chose d'essentiel & d'incommunicable, soit par rapport à la nature des propriétés, soit par rapport à leurs combinaisons & à leurs degrés; comme les nombres & les différens genres de figures.

Autant il seroit absurde de nier un degré entre les nombres, ou un genre entre les figures; autant le seroit-il de nier un genre ou un degré entre les Etres.

Si donc les noms de Puissance, d'Intendance, de Prééminence, d'Intelligence, de Bienveillance, &c, ne sont point des noms plus vuides



de sens, que ceux des nombres & des figures, & si ce ne sont point choses dont l'union ou la combinaison implique ; tel degré fini étant donné, il est aussi absurde de nier la possibilité & l'existence d'un degré plus haut, que de nier tel nombre, ou telle figure, qui n'implique point contradiction.

Mais il faut être assuré *que rien n'implique* : sans quoi l'on risque de réaliser les idées les plus chimériques ; des *Biangles*, ou *plus de cinq* Polyèdres réguliers ; des Nombres *quarrés*, ou *cubes*, doubles les uns des autres ; une *Bonté infinie*, qui ne feroit pas aux Etres, objets de sa tendresse, (de son infinie tendresse !) *l'infinitieme partie du Bien* qui feroit en son pouvoir.

C'est donc à nous à fonder nos consciences de bonne foi, pour voir s'il nous est possible de douter sérieusement, si *Intelligence, Bienveillance, Puissance*, ne feroient pas des noms vuides de sens, comme ceux de *Biangle*, ou d'*Heptaèdre régulier*.

Pour voir, si dans la supposition que ces idées soyent réelles, nous ne serions pas tentés de craindre, qu'elles ne se détruisissent *comme les couleurs* en se combinant, & ne fussent point susceptibles de degrés à l'infini.

Pour voir, si ce qui nous manque, pour faire que tout Etre se porte au bien, & soit heureux en se portant au bien, & par cela même qu'il se porteroit au bien, n'est pas la faculté de le faire, sans qu'il nous en coûte *que de vouloir qu'il soit ainsi*.

Pour voir, si nous doutons néanmoins que nous ayons quelques degrés de Puissance, comme d'Intelligence & de Bienveillance, & que de grands Rois en aient sans comparaison plus que nous, par quoi, semblables au sage Monarque qui nous gouverne, ils savent *rendre heureux les peuples, récompenser les belles actions, punir les mauvaises, & tenir la Terre dans l'admiration de leurs Vertus*.

Pour voir enfin, si nous ne sommes pas intimement convaincus, qu'une Intelligence cent millions de fois plus grande que celle de Neuton ou de Leibnitz, & une Bienveillance cent millions de fois plus étendue que celle de Titus, jointes à une Puissance proportionnée, *sont très possibles*, soit dans le Globe, soit hors du Globe que nous habitons.



Il y a l'infini à parier, *que dans la variété infiniment infinie de l'Om-nitude des Etres, il y a quelque Etre*, dont la Bienveillance, l'Intelligence & la Puissance, sont à celles du plus grand Prince, & du plus grand Philosophe, dans le rapport précisément de N à 1. Et j'entens par N le nombre d'Etres, tant simples que composés, contenus dans notre Système planétaire, par exemple.

Il y en a, (du moins pour moi, & pour quiconque fait suivre comme il faut les conséquences d'un Principe :) il y en a *la même certitude*, que de l'existence d'un pareil nombre de millions de millions de siècles dans l'Eternité, & d'un pareil nombre de millions de millions de lieues dans l'Immensité.

Un tel Etre, ou de tels Etres, de l'existence desquels je ne puis pas plus douter que de la mienne propre, sont encore infiniment éloignés *du Dieu suprême, que je sens au delà* ; mais ce sont autant d'échelons qui m'y menent.

Combien les Dieux de Rome & de la Grece ne leur sont-ils pas inférieurs ? ces Dieux dont l'Opinion a suffi si longtems à contenir les Peuples !

Leur Intelligence, que j'ai droit de supposer aussi étendue qu'il est nécessaire, me permet-elle de douter que je ne les aye pour témoins de mes actions ; leur Bienveillance qu'ils n'y prennent part ; & leur Puissance, qu'ils n'agissent conformément à ce qu'exige dans les diffé-rens cas une Bienveillance digne de ce nom ?

Voilà déjà bien de quoi arracher à l'Athée pratique, ainsi que je le lui ai promis, la sécurité qu'il cherche dans l'Athéisme.

S'il a quelques lumières, qu'il combine ce que je lui démontre, dans ses propres Principes, de l'existence d'Etres supérieurs, aussi éclairés & aussi vigilans qu'il est besoin, avec ce que l'Histoire ancienne & moderne, l'expérience journalière, & l'opinion de tous les Peuples, confirment d'une Providence qui poursuit le Crime.

Que si l'Athée pratique est sans lumières ; les gibets & les roues sont les seuls raisonnemens qui lui conviennent.

Mais



Mais n'y a-t-il pas ici de quoi jeter également l'épouvante chez tous les Hommes ? . . . Ne trouvons-nous pas dans notre Principe, l'existence des mauvais Génies , aussi bien & aussi clairement constatée que celle des bons ?

Je l'avoue ; & je ne puis me persuader que ce soit un inconvénient d'aboutir à ce qui a été dans tous les tems & dans tous les lieux la créance des plus grands Philosophes , & de toutes les Religions imaginables.

Du moins y vois-je cet avantage : un motif de plus de nous rendre attentifs aux preuves, qui vont suivre, de l'existence d'un Dieu suprême ; existence desirable d'un Dieu supérieurement Dieu, d'un Dieu vraiment Dieu, entre les bras de qui de foibles Etres, tels que nous, puissent se jeter avec confiance ; un Dieu, dont l'infinie Sagesse, & l'infinie Bonté, sauront mener au bien les Natures-mêmes les plus vicieuses.

Or c'est à ce Dieu qu'il s'agit, Messieurs, d'atteindre présentement.

[Le reste de la Pièce a été effectivement lu à l'Académie le 1^{er} Mai 1775 ; mais de peur de trop grossir ce Volume on renvoie ce Morceau au Volume suivant.]



M É M O I R E S
D E
L'ACADÉMIE ROYALE
D E S
S C I E N C E S
E T
B E L L E S - L E T T R E S .

**CLASSE DE BELLES-
LETTRES.**

1. The first step in the process is to identify the problem. This involves gathering information about the situation and understanding the needs of the stakeholders involved.

0-1

[illegible]

CONFIDENTIAL

1 2 3

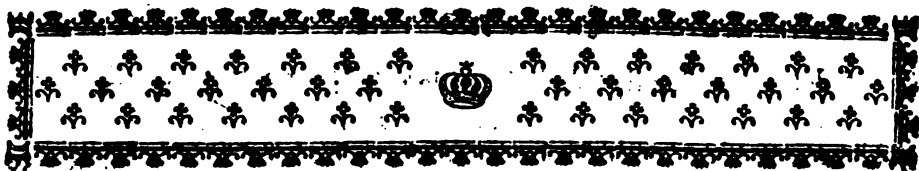
220741102

100

* S I A T T E - S E F I . . .

DECLASSIFIED BY: 6032

55 56 57



SUR
LA MANIERE D'ECRIRE ET DE LIRE
LA VIE DES GRANDS HOMMES.
PAR M. DE MAUPERTUIS.



Si l'on pense que les grands hommes sont donnés au Monde pour servir d'exemples, on verra de quelle utilité il est d'écrire leur vie. Aussi les plus excellens Auteurs ont-ils regardé comme une de leurs plus dignes occupations celle de faire connoître ces hommes précieux à ceux qui n'ont pas pû les voir, & aux siècles où ils n'ont pas vécu.

Les Vies des anciens Philosophes que nous a laissées *Diogene Laërce*, ne sont pas seulement un des Livres les plus agréables; elles sont un de ceux dont la lecture est la plus utile. L'Histoire de la Philosophie de M. *Brucker*, qui joint à la vie de tous les Philosophes anciens & modernes le précis de leurs opinions, ne sauroit être assez luë, ni assez louée. Le Recueil des Vies de nos Philosophes François, écrites avec tant d'élégance par M. *de Fontenelle*, moins l'Eloge des morts que l'instruction des vivants, auroit dû nous délivrer pour jamais de ces Oraisons funébres, où le mort ne fournit qu'une Généalogie & des titres, où l'Auteur ne met que de l'esprit & des mots.

Un stile pur, une analyse exacte, un examen judicieux, semblent suffire à ce genre: il y reste cependant encor quelque chose à desirer,

& qui demande plus de subtilité que le reste : C'est de comparer les grands hommes les uns avec les autres. D'une exacte discussion de ce qui leur appartient, il se forme un résultat plus juste & plus animé que ne le peut être tout jugement abstrait sur les différents genres de mérite.

C'est ainsi que *Plutarque*, après nous avoir peint les personnages les plus illustres de l'Antiquité du pinceau le plus agréable & le plus fidèle, n'a pas cru avoir tout fait ; il a voulu rapprocher les tableaux les uns des autres, pour faire mieux distinguer les traits de ceux qu'il avoit peints. On a une idée trop imparfaite des grands hommes lorsqu'on n'en juge que par leur supériorité sur les hommes ordinaires qui sont à une trop grande distance d'eux ; ce n'est que par les rapports qu'ils ont avec leurs semblables qu'on peut les bien connoître ; ce n'est que par cette comparaison qu'on peut bien juger de ce qui manque à chacun, & de ce que chacun auroit dû avoir pour atteindre à la perfection.

Les paralleles de *Plutarque* ne tombent guères que sur des Héros ou des Législateurs : mais il ne faut pas croire qu'on ne puisse appliquer qu'à de tels sujets ce genre de spéculation ; tout génie distingué, dans quelqu'ordre que ce soit, en est susceptible & en est digne. Un homme illustre que cette Académie vient d'acquérir nous en a bien donné la preuve dans le parallele qu'il a fait de trois Poètes fameux ; à moins qu'on ne voulût dire que le charme de son stile & la finesse de ses jugemens compensoient la différence qui se trouvoit entre les sujets qu'il a choisis & ceux de *Plutarque*. Quoiqu'il en soit, la dignité de ceux dont je vais parler, ne me laisse aucun scrupule à cet égard.

Nous avons trois Auteurs modernes d'Ouvrages philosophiques, qu'on peut en quelque maniere comparer les uns aux autres, *Montaigne*, *Bacon*, & *la Mothe le Vayer*. Le premier a le plus d'imagination, le second le plus d'esprit ; le troisième a le plus de patience pour écrire des choses dont souvent les deux autres ne se feroient point chargés.

On trouvera peut-être excessive la préférence que nous donnons à *Montaigne* & à *Bacon* sur *le Vayer*. Celui-ci paroît destiné à avoir le plus grand nombre pour lui : ce qui est simplement au dessus du médiocre a un succès plus universel que ce qui est trop au dessus. *Le Vayer* a l'esprit juste & clair, beaucoup d'érudition, un stile coulant & facile, tout le monde sent cela ; le génie & la profondeur lui manquent, peu de gens s'en apperçoivent : incapable de créer, ni de discuter à fond, il a traité toutes sortes de matieres, toutes avec la même mesure d'esprit, & toujours prêt à écrire sur tout.

On peut trouver du plaisir dans la lecture de ses Ouvrages par le grand nombre de faits singuliers tirés des relations de voyages, & par un nombre aussi grand de traits de l'antiquité qu'il avoit bien recueillis : mais il présente tout sans en faire assez d'usage philosophique ; & il n'est jamais guères que voyageur ou historien. On ne sauroit, par exemple, voir plus de curiosités rassemblées qu'on en trouve dans son Chapitre des Monstres : rien n'est si pitoyable par rapport au physique & par rapport au moral que ce qu'il en dit. Dans son *Hexameron*, qui est celui de tous ses Ouvrages dont ses partisans font le plus de cas, & qui en effet est le plus raisonné, on ne trouve cependant que des lieux communs de Scepticisme, & un Esprit fort bien superficiel.

Bacon est bien un autre homme. Si son imagination paroît céder à celle de *Montaigne*, ce n'est que parce qu'elle est mieux réglée : si ses livres sont moins agréables, ce n'est que parce qu'il a trop de méthode & trop de science, dont *Montaigne* avoit trop peu. Il n'a pas traité moins de sujets que *le Vayer*, mais toujours exact, toujours profond, il n'en a laissé aucun dans lequel il n'ait mis beaucoup du sien.

Dans son admirable Système des Sciences, on voit non seulement l'état où chaque branche de nos connoissances se trouvoit alors, & où la plupart se trouvent encore aujourd'hui ; il marque ce qui manquoit à chacune, & les moyens par lesquels elles pouvoient être perfectionnées. Il faut avouer que l'excès de divisions & de subdivisions, le

choix singulier de termes peu usités, ou employés d'une manière peu usitée, rendent pénible la lecture de cet Ouvrage ; mais il faut avouer aussi qu'il falloit un génie aussi vaste & aussi universel que le sien pour oser former le plan d'un tel Ouvrage.

Il a peut-être encore mis plus d'esprit, mais assurément il n'en a pas fait un si heureux usage, dans son *Traité de la Sagesse des Anciens*. On regrette de voir tant de subtilité employée à deviner des énigmes qui n'ont point de mot : tant d'art pour trouver une sagesse profonde dans des extravagances que le respect pour l'antiquité, & le charme de la Poésie, peuvent à peine faire supporter. *Bacon* s'est donné assurément pour son explication des Fables une peine que le sujet ne méritoit point, & personne ne l'a blâmé ; un aussi grand génie que lui, pour s'être appliqué à chercher le sens caché de quelques uns des Oracles de notre Religion, est aujourd'hui presque un objet de risée : telle est la différence des tems !

Un autre Ouvrage de *Bacon* qui pouvoit être bien plus utile, s'il eut été bien exécuté & entièrement exécuté, c'est son *Atlantis*. On y trouve de grandes vues & des choses excellentes ; mais il faut avouer que ce fragment semble plutôt être la règle d'un Couvent, ou le plan d'une Académie, qu'une forme de Gouvernement.

Cet homme universel a aussi écrit quelques morceaux d'histoire, & la vie de *Henri VII.* Roi d'Angleterre ; malgré quelques métaphores estimées alors, on y reconnoit un stile simple & pur, l'ordre, la clarté, la vérité, l'exactitude, tous les caractères de l'histoire écrite par un Philosophe.

Entre tant d'ouvrages excellens, s'il m'en falloit préférer un, ce seroit ses Réflexions morales & politiques. (*) Il a donné à un de ses Livres le titre de *la Sagesse des Anciens*, on devroit appeler celui-ci *la Sagesse de tous les hommes & de tous les tems*. C'est tout ce que l'expérience la plus universelle pouvoit apprendre à l'esprit le plus péné-

trant

(*) *Sermones fideles.*



nant & le plus étendu. Ces réflexions si fortes de sens sont écrites d'un style si simple qu'on les prendroit d'abord pour des choses communes, d'un style si court que quelquefois elles en paroissent obscures. A mesure qu'on les relit & qu'on les examine, leur importance & leur lumière se font sentir ; & l'on découvre des trésors. Quelle différence entre cet ouvrage & quelques autres qu'on a depuis voulu nous donner dans ce genre, où dans des mots élégamment & agréablement arrangés, on cherche en vain la pensée !

Bacon a eu un dessein trop marqué d'être universel, qui l'a fait quelquefois traiter des sujets trop petits pour lui, & quelquefois d'autres qu'il n'entendoit pas assés. Je n'aime point à voir celui qui vient de donner de si excellens préceptes aux Philosophes, aux Rois, & aux Peuples, s'occuper de m'apprendre qu'il faut planter dans mon Jardin de la Marjolaine, des Violettes blanches, & y faire des Grottes de verres colorés. Peut-être cependant me trompé-je ; une grande supériorité d'esprit rapproche toutes ces choses, & les fait regarder du même oeil.

Bacon seroit peut-être moins excusable dans plusieurs endroits de ses Ouvrages, où ce sage réformateur de la Philosophie semble avoir oublié toutes ses règles ; Lors, par exemple, que remarquant que les Guerres sont plus fréquentes dans les Païs du Nord que dans ceux du Midi, (supposé que cela fut,) il pense que la cause en peut être attribuée aux Étoiles de l'hémisphère Boréal (*); lorsqu'il reproche aux Astronomes d'être plus attentifs à observer le cours des Comètes dans les Cieux, qu'à marquer leurs effets sur la Terre. On ne trouve que trop de raisonnemens semblables dans ses Ouvrages : il faut les pardonner à la force des préjugés de son tems. A tout prendre je ne crois pas que parmi les Anciens, ni parmi les Modernes, il y ait eu un plus grand Génie.

Dans les Editions posthumes de *Bacon*, où l'on a recueilli tout ce qui restoit de lui, on trouve quelque Pièces qui répondent peu à l'idée d'un

(*) *Sermon sâ. de Viciss. Rerum.*

d'un si grand homme, & même qu'on pourroit dire assés médiocres. Ces Pièces sont celles qui ont rapport à la vie civile & à l'exercice de ses Charges : par la négligence qui y régné, & par tout ce qui y manque, on voit qu'il avoit tout donné à la Philosophie.

Que dire de *Montaigne*, qu'il n'ait pas dit lui-même de soi ? Rempli d'amour propre, libre dans le choix de ses sujets comme dans la maniere de les traiter, il a tout parcouru, n'a rien approfondi, mais a répandu de l'agrément partout. Quelquefois à force d'esprit il a pénétré des matieres qu'on croiroit qu'il n'a qu'effleurées, & qu'il n'a cru peux être lui-même qu'effleurer. Une grande partie de ses succès est due à son tems & à son stile. Plus Philosophe que les Philosophes de son siècle, il demeure encore aujourd'hui aussi bel esprit que les plus beaux esprits du nôtre. Les Anglois dont le caractère est la profondeur & la justesse, font plus de cas de lui que d'aucun autre Auteur François ; est ce pour exalter *Montaigne*, ou pour déprimer notre Nation ?

Si l'on vouloit faire un choix dans les Ouvrages de des trois Auteurs, on tireroit de *Bacon* un gros volume, un assés petit de *Montaigne* : il faudroit laisser la *Mothe de Vayer* tel qu'il est, & le lire aux hautes perdues.

Après avoir comparé *Bacon* avec deux Philosophes modernes, je vais le comparer avec deux de l'antiquité, avec *Plutarque*, & *Senèque* ; car il faut remonter bien des siècles pour trouver des hommes qui puissent avec lui entrer en quelque sorte de comparaison.

Bacon aura encore ici presque le même avantage qu'il a eu sur les Philosophes François. *Plutarque* & *Senèque*, supérieurs à *le Vayer* & à *Montaigne*, leur ressemblent en grand, & ont à peu près les mêmes défauts. *Plutarque*, ceci paroitra à quelques uns un blasphème, mais je ne puis m'empêcher de le dire, plus savant que Philosophe, fait plus briller sa mémoire que son jugement. Sans choix & sans justesse d'esprit, un moment après qu'il a rapporté quelque trait admirable de morale, ou quelque réflexion profonde, il vous fait des Contes de Fées : moins sensé alors que *le Vayer*, il est souvent dans la maniere de zanter aussi allongé que lui. Combien par ces défauts n'est-il pas inférieur à *Bacon* !

Senèque.

Senèque esprit plus vif & plus juste ressemble souvent à *Montaigne* : Mais quoique toujours supérieur & plus attaché à un Système, il est presque aussi rempli d'inconséquences & de contradictions que lui. Partout le bel esprit & le tour de la phrase l'emportent au delà du vray, & l'emportent quelquefois plus loin que *Montaigne*. On peut voir par la description que *Bacon* faisoit de ce défaut (*); combien il est supérieur à ceux qui l'ont.

Senèque & *Bacon* ont beaucoup écrit sur la Physique. *Bacon*, dans son Système des Sciences, a tracé de cette étude un plan magnifique; mais dans quelques Essais qu'il en a voulu faire, malgré l'avantage de son siècle sur celui de *Senèque*, il est presque aussi mauvais Physicien que lui.

Le Philosophe Anglois semble avoir voulu faire lui-même une comparaison entre *Démotène*, *Cicéron*, *Senèque* & lui. Tous quatre ont été à la tête des plus grandes affaires, tous quatre ont éprouvé les plus cruels revers. Cette comparaison portant plus sur les mœurs que sur le genre d'esprit de ces grands hommes, elle n'entre pas dans le plan que je me suis fait ici : Et je n'en dirai qu'un mot. *Démotène*, convaincu de corruption & lâche les armes à la main, retrouva le courage & la vertu dans la disgrâce : *Cicéron* vertueux & foible fut un Héros dans sa conduite : *Senèque* dont la réputation cependant n'est pas demeurée entière, semble avoir conservé la même ame à la Cour, dans l'exil, & dans la mort. On ne doit pas être surpris si des hommes plus Orateurs que Philosophes, dont la vertu n'étoit fondée que sur des principes assez incertains, ont montré tant de contradictions. Pour *Bacon*, il seroit bien étonnant que l'esprit le plus juste, le plus profond, le plus sublime, aussi pénétré qu'il l'étoit des lumières de la Religion, eut commis les indignités qu'un parti lui a reprochées : mais il poussa trop loin les complaisances pour le favori de son Roi. C'est un crime dans tous les Pais : Et les Loix le punissent en Angleterre.



(*) De augm. Scient. Lib. I.
Mém. de l'Acad. Tom. XI.

R É F L E X I O N S

SUR LES CHANGEMENS DES LANGUES VIVANTES

PAR RAPPORT À L'ORTOGRAPHE ET À LA PRONON-
CIATION.

PAR M. DE BEAUSOBRE.

Nous avons dans les Mémoires de l'Académie une Dissertation très propre, à faire juger de la différence qui se trouve entre la connoissance des langues, & cette subtile Métaphysique, qui n'y considère que ce qu'elles ont de philosophique. Qu'il y a de choses délicates dans les langues, qui échappent au commun des hommes ! Si un homme d'esprit a beaucoup d'avantages pour manier adroitement la langue, un bon Philosophe n'en a pas moins pour juger jusqu'à quel point il lui est possible de bien exprimer ce qu'il pense : les Philosophes ordinaires contens d'une richesse de mots en font une espèce de trafic. Combien de qui il seroit vrai de dire ; *ils ne savent que des mots !*

Ce n'est pas par des phrases ou des mots entassés les uns sur les autres ; ce n'est pas en substituant plusieurs mots à un seul, ou des mots plus communs à d'autres qui le sont moins, qu'on répand beaucoup de jour sur les idées qu'on veut développer : il y a de ces phrases lumineuses, de ces expressions heureuses & pittoresques, qu'un véritable génie trouve sans peine, & qui nous éclairent bien mieux que ces doctes & ces ennuyantes discussions, nées dans les ténèbres & dignes d'y rester.

Quoique toutes les langues puissent servir à exprimer nos idées, on ne sçauroit nier qu'il n'y en ait de plus parfaites les unes que les autres. L'abondance des mots, ou la richesse, n'en fait pas la seule différence :

rence : la langue la plus parfaite seroit celle, qui n'étant sujette à aucun changement, seroit encore la plus facile à parler, & à écrire purement, la plus propre à exprimer brièvement nos pensées, la moins chargée d'expressions figurées, & la plus conforme aux règles de la Grammaire. Ce n'est donc pas parmi les langues vivantes qu'elle peut se trouver ; elles sont sujettes à trop de changemens qui les défigurent insensiblement : c'est parmi les langues mortes qu'il la faut chercher, s'il en est une qui soit parfaite : elles ne changent point, elles sont fixées pour jamais (a).

Ce n'est pas le pédantisme, qui a engagé tant de Philosophes & tant de Sçavans à préférer la langue latine à celle de leur pays : sans parler des avantages qu'ils croyoient retirer en communiquant ainsi leurs idées à des Sçavans étrangers, ils sentiroient tous combien leur langue étoit imparfaite, & combien elle essuyeroit encore de changemens : ils prévoyent que leurs Ouvrages, quelque bien écrits qu'ils fussent pour les réms où ils vivoient, ne seroient, ni lus, ni entendus, au bout d'un Siècle. L'amour de la gloire, bien pardonnable aux hommes, puisqu'en effet après l'amour du genre humain c'est le motif le plus noble, le plus pur, & le plus fécond en belles actions, l'amour de la gloire, dis-je, leur a fait souhaiter de vivre un peu plus longtems dans la mémoire des hommes, & de n'être pas insensiblement ensévelis dans

T t t 2

l'ou-

(a) Quoiqu'il soit vrai qu'on écrive aujourd'hui plus purement en Latin, qu'on ne le faisoit dans les Siècles barbares du moyen âge, on ne peut pas dire que la langue Latine ait changé, depuis qu'il n'y a plus eu de Nation qui l'ait parlée. Le Siècle d'Auguste sera toujours le Siècle de la belle Latinité, & ce mélange de mots inconnus aux Romains avec des phrases opposées au génie de la langue latine, sera toujours un langage barbare. L'usage que l'Eglise Romaine a fait de la langue Latine; & celui qui s'étoit introduit surtout en Allemagne, & qui y dura jusqu'au règne de Rodolphe, Comte de *Habsburg*, d'écrire tous les Actes publics en Latin, sont la cause de ce grand nombre de mots barbares dont la langue Latine du moyen âge a été chargée. Il a fallu des Glossaires pour lire des ouvrages qui ont leur utilité.

soubli, à mesure que la perfection croissante de leur langue rendroit plus difficile à la postérité la lecture de leurs Ouvrages.

Une Langue meurt lorsqu'elle cesse d'être parlée par tout un peuple : alors elle n'essuye plus de changemens, & les meilleurs Ecrivains servent pour toujours de loix & de modèle : c'est ainsi que par rapport à la langue Latine, où l'on reconnoit trois âges, celui d'*Ennius*, celui de *Cicéron*, & celui de *Plin*e, les Auteurs de l'âge moyen sont ceux que nous devons chercher à imiter.

La Langue Latine a beaucoup changé, lorsqu'elle étoit vivante, même par rapport à la Syntaxe. *Quintilien* (b) rapporte qu'on avoit dit avant lui *incumbere illum*, & *plenus vini*. *Polybe* (c) nous apprend que les changemens que cette Langue avoit soufferts, étoient si considérables, que celui qui compareroit celle qui étoit en usage de son temps, avec celle des premiers Siècles de Rome, auroit de la peine à y trouver de la ressemblance. La Langue Grecque n'a pas été plus heureuse ; elle a souffert des changemens assez considérables. On peut consulter là dessus, parmi d'autres ouvrages, le 18^e chap. du I. Livre d'*Isidore Gelle* : il y est rapporté, par exemple, que le mot *αἰθέριος*, voleur, étoit exprimé autrefois par celui de *φῶρ*, d'où les Latins ont sans doute tiré le mot de *fur* : par où l'on voit que le Néologisme a été de tous les tems. *Trithème* parle au long, dans la Préface qui est à la tête de sa *Polygraphie*, des changemens que la Langue Allemande a essuies.

Ces changemens ont eu différentes causes. Une Langue vivante se divise bientôt en différents Dialectes : les peuples subjugués, lorsqu'ils

(b) Liv. IX. de ses Institutions.

(c) Τηλιαύτη γὰρ ἡ διαφορὰ γέγονε διαλέκτι, καὶ παρὰ Ῥωμαῖσι τοῖς νῦν πρὸς τὴν ἀρχαίαν, ὥς τε τὸ συνειωτάτης ἑνὶ μῶλις, ἐξ συνιστάσεως διεκρίνεσθαι. Voyez le 3. Livre de *Ortius*, de *bonæ disciplinæ* ; il conte quatre âges dans la Langue Latine. Consultez encore l'excellent traité de *Bibliaander*, de *ratione communi omnium linguarum*.

qu'ils apprennent la langue du peuple vainqueur, ne manquent pas de la corrompre, soit par négligence, soit par de certaines dispositions dont ils ne sont pas les maîtres; le moins qui arrive, c'est qu'ils veulent porter dans la nouvelle Langue qu'ils apprennent, le génie de celle qu'ils savent, ce qui est la dénaturer. Les Romains firent tous leurs efforts, pour qu'on parlât Latin dans les Provinces conquises: à *Cumes* on leur accorda la demande qu'ils firent d'y traiter les affaires publiques en Latin: est-il surprenant après cela que cette Langue ait si fort varié, & qu'elle ait été la mère de plusieurs enfans qui lui ressemblent si peu?

Quelquesfois il est arrivé, qu'on a sagement corrigé quelques défauts, que le caprice avoit introduits & autorisés. Des *Écrivains* qui réfléchissoient, ont adopté ces changemens; & bientôt tout le monde en a fait autant. A mesure qu'un peuple s'est éclairci, & qu'il a cultivé des Arts & des Sciences, qui lui étoient auparavant inconnues, il s'est vu obligé d'introduire de nouveaux mots; & les a empruntés d'une Langue étrangère, quelquefois il les a forgés. Mais ces cas qui sont rares, n'ont pas duré assez longtems pour justifier le changement perpétuel des Langues vivantes, que le caprice des *Ecrivains* empêche de se fixer.

De tout tems on a vu des *Ecrivains* prendre des libertés; & ils ont été suivis dès qu'ils ont eu le talent de plaire. On sait qu'*Ezéchiel* changea beaucoup au langage des Rhodiens: les Poètes ont toujours usurpé une espèce d'empire sur les langues; ils ont mutilé des mots, ils en ont allongé d'autres, selon que cela leur paroissoit nécessaire à la cadence ou à l'harmonie de leurs vers. Une Langue vivante transportée dans un autre climat, y change par un nombre de raisons, qu'il seroit trop long de détailler ici; ces changemens sont quelquefois si considérables, qu'on ne reconnoit plus la liaison qu'il y a entre un mot & sa racine; tous les *Erymologistes* en conviennent.

La politesse qui règne en France, la douceur des mœurs, cette urbanité qui est le charme de la Société, ont contribué à rendre la



Langue Françoisé beaucoup plus douce, qu'elle ne l'étoit autrefois; cela lui a fait perdre tout ce qu'elle pouvoit avoir de rude. Peut-être que cette inconstance assez naturelle aux Nations qui ont l'esprit vif, a hâté ces changemens, destructeurs des Ouvrages les plus précieux.

Les Langues vivantes seront toujours en proie à quelques changemens : c'est à nous à ne pas favoriser ceux qui dépendent de nous, & à remédier à ceux, que des circonstances & des événemens, dont nous ne sommes pas les maîtres, peuvent trainer après eux. Songeons à sauver du naufrage tant d'ouvrages excellents, l'honneur du Siècle passé & du nôtre. La gloire du grand *Corneille* seroit-elle aussi chancelante, si d'un côté la Langue Françoisé n'avoit pas essuyé depuis lui des changemens aussi considérables, & si de l'autre nous n'étions menacés de changemens non moins importants.

Cet inconvénient nous empêche d'appercevoir dans ces anciens Ouvrages les graces de l'expression, l'énergie des termes, la délicatesse des tours ; il cause naturellement du dégoût pour tout ce qui est écrit dans un langage vieilli : mal d'autant plus triste, que l'esprit, le génie même, & le sçavoir le plus éclairé, ont souvent, que, dis-je, ont toujours besoin pour plaire, des ressources de l'oreille, qui ne devroient être estimées que dans des ouvrages frivoles. *L'Esprit des Loix* écrit dans le stile de *Montaigne*, ne se trouveroit plus que dans la Bibliothèque de ce petit nombre d'élus, qui regardent & qui voyent plus loin que le commun des gens de lettres.

M. *Du Clos*, connu par des Ouvrages où la Philosophie & l'esprit se le disputent l'un à l'autre, donna il y a quelque tems des remarques très délicates sur la Grammaire Françoisé de *Port-Royal*; parmi un grand nombre d'excellentes réflexions, il y en a plusieurs en faveur de la nouvelle orthographe, que quelques Ecrivains modernes se sont efforcés d'introduire : il va même beaucoup plus loin, plusieurs d'entre eux se sont contentés d'admettre quelques changemens autorisés par l'Académie Françoisé & presque généralement adoptés ; comme, par
exem-



exemple, la suppression de plusieurs lettres doubles, & la substitution de l'*e* à l'*ai* dans quelques cas où la prononciation l'exige. Notre Auteur veut assujettir entièrement l'orthographe à la prononciation ; règle peu sûre, impossible même à pratiquer.

Tout le monde prononce-t-il un même mot de la même manière, & tout le monde le peut-il ? S'il étoit possible d'introduire une même prononciation parmi tant de peuples & tant de provinces différentes, j'avoüe que cette règle paroîtroit séduisante : mais l'expérience nous prouve le contraire ; nous voyons même que les plus habiles ne s'accordent pas sur la prononciation de plusieurs mots ; il y aura toujours des cas embarrassants, & on ne pourra pas en appeler à l'orthographe, si celle-ci est assujettie à la prononciation. *Sylvius*, qui voulût autrefois changer l'orthographe, ne fût point suivi par *Maigret*, *Pelletier*, & *Pierre de la Ramée*, qui ne vivoient qu'une vingtaine d'années après lui : leurs changemens différencient beaucoup des siens.

„ C'est une vaine ostentation d'érudition, dit *M. Du Clos*, qui
 „ a gâté l'orthographe : ce sont des savans & non pas des philosophes qui
 „ l'ont altérée : le peuple n'y a vu aucune part. L'orthographe des sages,
 „ que les savans trouvent si ridicule, est plus raisonnable que la leur ;
 „ quelques uns veulent apprendre l'orthographe des Savans, il vaudroit
 „ bien mieux que les Savans adoptassent celle des sages. „ (d)

Il me semble qu'on ne sauroit marquer précisément quelle est la classe d'hommes, qui a le plus influé sur la prononciation & sur l'orthographe.

- (d) Je me sers ici de l'orthographe de *M. Du Clos*. Il me semble qu'en suivant la sienne, il auroit fallu orthographier de cette manière : „ C'est une vaine ostentation d'érudition, qui a gâté l'orthographe, ce sont des Savans et non pas des philosophes, qui l'ont altérée : le peuple n'y a vu aucune part. L'orthographe des sages, que les Savans trouvent si ridicule et si plus raisonnable que la leur : quelques uns veulent apprendre l'orthographe des Savans, il vaudrait bien mieux, que les Savans adoptassent celle des sages. „

lographe : par rapport à la première, il est peut-être vraisemblable que le peuple y a eu le plus de part ; par rapport à la seconde, ce sont les Ecrivains de toute espèce qui l'ont fixée, Sçavans, Philosophes, Artistes, gens d'esprit & pédans, tous y ont eu part. On ne sçauroit disconvenir qu'il n'y ait eu des gens, qui ont fait parade d'une vaine érudition dans tout ce qui regarde la Grammaire ; mais ne seroit-ce pas aller trop loin que de se refuser aux règles de l'Etymologie, & de l'usage ? S'il s'agissoit d'un grand avantage, on pourroit sans doute entreprendre de grands changemens ; mais bien loin qu'il y ait de l'utilité à retirer du projet de ce célèbre Académicien, il me paroît qu'il n'y a que des inconvéniens à craindre.

Il faudroit, pour taxer les Sçavans d'avoir altéré l'ortographe, convenir de celle qui doit être la bonne. L'étude grammaticale des langues a toujours été le partage des Sçavans, & doit l'être ; les langues ont sans doute quelque chose de philosophique, mais tout ce qui regarde la Grammaire, ne doit point être renvoyé indistinctement au tribunal des beaux esprits, des Philosophes, & du peuple : ce n'est pas toujours un Courtisan, un Orateur, un homme d'esprit, qu'il faut consulter, mais quelquefois le plus pédant des Grammairiens.

Je ne sçais pourquoi M. *Du Clos* trouve l'ortographe des femmes plus raisonnable que celle des Savans : je suis persuadé que la sienne est encore bien plus conforme à celle des derniers qu'à celle d'une infinité de femmes qui pour l'ordinaire prononcent assez mal, & estropient les mots (*). S'il n'a pû gagner les Sçavans, c'est qu'il manque de raisons triomphantes ; car est-il à présumer que les gens éclairés soient moins doci-

(*) Les femmes des provinces prononcent très mal : elles font pis que les étrangers ; & à Paris, si l'on en excepte celles qui s'occupent utilement, il y en a beaucoup qui ont une prononciation si singulière, qu'elles l'emportent sur les petits Maîtres, qui ont pour ainsi dire naturalisé la prononciation de *bris* pour bien. Les mots les plus en usage sont souvent estropiés par les femmes du meilleur ton.



déciles, sur un article où leur amour propre n'est point intéressé, que ceux qui s'inquiètent peu s'ils écrivent bien ou mal.

Bien loin de penser qu'il faille orthographier comme on prononce, il me semble qu'il faudroit affecter de faire le contraire. Il est bien plus facile aux étrangers & aux provinciaux d'orthographier de la même manière, que de prononcer comme en feroient convenus ceux qu'on prendroit pour Aristarques de la langue parlée : les yeux sont des maîtres surs, les oreilles ne le sont presque jamais. Lorsqu'on n'orthographie pas d'une manière entièrement analogue à la prononciation, il est facile de se faire des règles pour juger combien la prononciation diffère de l'orthographe, & pour apprendre à bien prononcer ; en orthographiant différemment, la prononciation de différentes personnes pourra plus facilement être la même, mais un mot ne sera jamais prononcé par plusieurs personnes de la même manière, s'il est orthographié sur la prononciation de quelqu'un en particulier : je ne parle point de l'accent des étrangers & des provinciaux, il y a des nuances qui tranchent moins, mais qui s'aperçoivent également. Il est impossible d'écrire un mot, qui exprime la prononciation de tout le monde ; & comme il est important qu'il soit toujours orthographié de la même manière, il paroît qu'on évitera un très grand nombre d'inconvéniens, en rendant l'orthographe indépendante de la prononciation. S'il y a un moyen de faciliter la bonne prononciation à ceux qui ne sont pas gens de lettres, aux étrangers ainsi qu'à ceux qui vivent dans les provinces, c'est assurément celui de les avertir avec soin qu'on ne prononce pas les mots comme on les écrit. Raison peut-être qui explique, pourquoi il est infiniment plus d'étrangers qui prononcent bien l'anglois, qu'il n'en est qui prononcent bien le françois.

Quels avantages au reste pourroit-on retirer de cette nouvelle orthographe ? La suppression des lettres doubles rendroit sans doute un gros ouvrage un peu moins volumineux ; mais il y a longtems que les François n'écrivent plus de gros livres, & il y a bien peu à gagner sur

sur une brochure de quelques feuilles, si l'on n'en retranche que les lettres doubles : d'ailleurs on veut leur substituer des accents, ce qui n'est pas sans inconvéniens.

En soumettant l'orthographe à la prononciation, on s'engage à changer continuellement la première, car la prononciation varie : des accents plus aîsées, plus de mollesse & plus de délicatesse rendent naturellement la prononciation plus douce : quelques guerres qui se succé-
deroient dans un court espace de tems, donneroient aisément un ton plus mâle, & par conséquent une prononciation plus rude.

Si l'on ne s'apperoît pas de son vivant du changement de la prononciation, c'est que ces nuances insensibles ne peuvent qu'échapper à la mémoire, qui ne sauroit retenir un son : mais que l'on fasse attention aux diphtongues que la Langue Françoisse a perduës, & on verra que j'ai raison. Les voyelles, l'âme des mots, ne sont point fixes, on en supprime souvent dans la prononciation, de même qu'on ajoute des consonnes à la fin des mots, qui précèdent quelques voyelles. L'Espagnol & le Suabe multiplient les *a* & les *o* : l'Allemand change l'*a* en *ou*, l'Anglois change le son des *a*, des *e*, & des *o*. Je pourrois faire d'autres remarques sur ce sujet, mais cela me meneroit trop loin.

Ceux qui veulent changer l'orthographe, semblent admettre un principe qu'on ne scauroit leur passer : c'est que les lettres ont le même son, soit qu'elles soyent séparées, soit qu'on les trouve liées à d'autres : il n'y a cependant rien de moins vrai. Les lettres sont des caractères dont la valeur est différente suivant la place qu'elles occupent : nous n'avons pas assez de lettres, pour qu'il en soit autrement : il en est d'elles comme des nombres ou des notes de musique. Quoiqu'assurément le son des trois *ut*, qu'on exprime en montant deux octaves, soit différent, on n'a jamais crû qu'il fut nécessaire d'inventer de nouvelles notes pour désigner cette différence ; la ligne où l'*ut* est marqué suffit au Musicien pour hausser ou baisser la voix. De même des nombres : avec dix caractères que n'exprime-t-on pas ? Il s'agit donc
moins

moins d'exprimer un son, de le peindre, que de désigner une chose quelconque, que nous avons appris à faire connoître aux autres par le moyen de la parole.

Dans toutes les Langues l'ortographe & la prononciation ne s'accordent point. La Langue Françoisé seroit-elle plus parfaite, si elle sortoit de la règle, pour n'admettre que des inconvéniens, plus considérables que ceux qu'on voudroit éviter, & pour ne rien gagner. Les Grecs ont-ils changé le *Gamma* devant un autre *Gamma*, ou devant un *Kappa* en un *Chi* en un *Ni*, quoiqu'ils le prononçassent ainsi. (f)

Quelle bigarure dans nos écrits, si tout le monde suivoit la règle renouvelée par M. du Clos ! Et s'il n'étoit pas permis de la suivre à ceux qui prononcent mal, ce que personne ne voudroit se persuader, il n'y auroit qu'un très petit nombre de gens de lettres, & de Courtisans à qui l'ortographe ne couteroit rien. Mais, dira-t-on, il s'agit de déterminer, quelle est la bonne prononciation, & de régler ensuite l'ortographe ; cette maniere d'ortographier sera pour lors celle que tout le monde doit adopter, elle servira de loi, & nous n'aurons plus une ortographe si chargée. Ce raisonnement paroîtroit concluant, si l'on étoit assuré qu'au bout de vingt ans on n'en dise pas autant. Si l'on permettoit une fois à des particuliers d'innover à leur gré, les changemens qu'ils introduiroient, défigureroient enfin si sensiblement la Langue, que les Chefs d'œuvre du Siècle de Louis XIV. subiroient bientôt le triste sort de ces excellents Ouvrages, qu'on ne lit presque plus aujourd'hui. D'ailleurs, par rapport à l'inconvénient des lettres doubles,

V v v a

bles.

- (f) C'est pourquoi le mot *ange*, qui vient d'*αγγελος* se prononce & s'écrit avec un *ng*. Ce qui prouve que par rapport à l'etymologie, il ne faut pas toujours s'en rapporter à l'ortographe, lorsqu'il s'agit de déterminer la racine d'un mot : & comme on ignore la véritable prononciation des langues mortes, on sent les difficultés qui peuvent arrêter un Etymologiste bien exact. Peut-être qu'en réfléchissant sur les racines de certains mots de nos langues modernes, on découvroit quelque chose sur la prononciation des langues mortes.

bles, il arriveroit que ce léger défaut, si c'en est un, se trouveroit changé pour une infinité de personnes en un défaut opposé. Je ne parle point de la peine qu'auroient les gens de lettres à se faire à cette nouvelle orthographe, & à l'apprendre.

On peut encore ajouter à ce que viens de dire, l'impossibilité de suivre cette règle pour les noms propres, & pour les termes d'art, à moins qu'on ne veuille s'exposer à oublier l'origine des familles, & l'etymologie des mots, si propre à en découvrir le sens à ceux qui ne sont pas initiés dans les Arts, d'où ces termes sont tirés. Il en est de même pour les mots, qui signifiant des choses différentes, se prononcent de la même manière, & admettent des différences dans leur orthographe; il n'est pas inutile de les distinguer du premier coup d'œil.

Les Novateurs ont bien tort d'enlever à l'Etymologie le peu de secours, qui lui reste. Il semble que contre l'autorité des plus grands hommes, on veuille aujourd'hui contester à cette Science l'utilité qu'elle peut avoir. *Varron*, le plus sçavant des Romains, travailla à l'Etymologie de sa langue. *Platon* veut qu'on ait recours aux Langues étrangères pour juger de celle des Grecs. Le célèbre *Bochart* a prouvé, dans son *Phaleg* & dans son *Chanaan*, que cette Science étoit nécessaire à quiconque veut étudier l'histoire. L'autorité des *Scaligers*, des *Huets*, des *Vossius*, doit être de quelque poids. Les Origines françoises de *Budée*, de *Baif*, la conformité de la Langue Françoise avec la Langue Grecque de *Henri Etienne*; les Ouvrages de *Nicod*, du Pere *Périon*, Bénédictin très sçavant, de *Piccard*, de *Tripault*, de *Postel*, de *Toussain*, de *Vatable*, de *Guischard*, du Président *Fauchet*, de l'Abbé *Ménage* prouvent encore que l'Etymologie a eu des partisans bien dignes de l'estime publique.

J'avoue qu'il y a eu des Sçavans qui ont été trop loin. *Cujas* eut tort de ne montrer que le Dictionnaire de *Calepin*, lorsqu'on lui demanda, d'où il avoit puisé son immense érudition : la connoissance des Langues sçavantes est utile, mais ne suffit à aucune Science ; & elle est

parfaitement inutile à quelques unes. Les Etymologistes qui ont été chercher dans les langues les plus anciennes la racine de quelques mots de nos langues modernes, ont eu d'autant plus de tort, que, convaincus de l'incertitude de leurs suppositions, ils ont perdu leur tems à des discussions, qui ne les menaient à rien. *Guischard* n'auroit point dû chercher dans l'Hébreu la racine de quelques mots François: c'est avec plus de succès & de raison qu'on a eu recours au Grec. (s)

Quand il ne s'agiroit que de soulager la mémoire, l'Etymologie seroit d'un grand prix: on ne sauroit rendre trop facile l'étude des langues: c'est la priver d'un secours que de négliger cette Science, qui, comme toutes les autres, a ses abus. Il ne faut que de la mémoire pour apprendre une langue, mais il en faut beaucoup; l'Etymologie y supplée, c'est un flambeau qui nous éclaire dans un chemin obscur, & qui nous épargne ainsi la peine d'en retenir les tours & les détours.

Enfin tout ce qui peut nous servir à connoître les progrès de l'esprit humain, est précieux. Qu'il seroit heureux si une seule & même Langue repandue dans l'Univers, & conservée depuis l'origine du monde jusqu'à nous, nous permettoit de profiter sans peine des lumières de nos Ancêtres, & de celles de nos contemporains étrangers! Aurons-nous beaucoup d'obligation à ceux qui changent si cruellement

V v v 3

les

- (s) MM. de *Port-Royal* donnerent, en suivant les idées de *Ménage*, un Catalogue de mots françois, qui sont visiblement d'une origine grecque: Voyez le *Jardin des Racines grecques*: On pourroit considérablement augmenter cette liste. Qui ne voit que *καμινος*, *καυναδισ*, *καδδαληης*, *κιχνη*, &c. sont des mots presque entièrement transposés dans la Langue François. Le P. *Labbe*, après avoir critiqué cet essai, le publia sous son nom avec de très légers changemens: on sçait que ce R. P. en fit autant à MM. de *Sainte Marthe* & au célèbre Géographe *Sanson*. Il n'est pas douteux que toutes les Langues modernes n'aient emprunté du Grec un nombre considérable de mots: les mots *λαμπας*, *λυκη*, *λυρα*, sont entièrement allemands. Voyez le discours du R. P. *Bernier* sur les Etymologies Françoises; il est à la tête des Origines de *Ménage*.



les Langues vivantes, & qui rendent ainsi de jour en jour l'étude de l'Erymologie plus difficile & plus incertaine ? Nous ne voulons plus tenir à nos Ancêtres par aucun endroit ; & nous cherchons à obscurcir de plus en plus les tems passés, qui pourroient bien encore donner des leçons aux tems présents. Mais, sans parler même de l'Erymologie par rapport aux langues mortes, ou par rapport à des langues différentes de celle d'où sont tirés les mots dont on cherche à découvrir l'origine, on peut se contenter d'insister sur l'utilité de celle qui se borne à chercher la racine d'un mot, dans la même langue d'où il est tiré. Je m'explique. Il y a des mots composés ; leur sens est facile à déterminer, dès que l'origine en est sensible, c'est à dire, dès qu'on voit aisément les mots simples dont ils sont composés. Si l'on change l'ortographe, on ne le verra qu'avec peine, & il arrivera que pour savoir le sens d'un composé, il ne suffira pas de connoître celui des simples qui le composent, il faudra apprendre le sens de ce troisième mot, qui rentrera pour nous dans la classe des mots simples. (b) L'omission d'une seule lettre, le changement d'une lettre en une autre, peut rendre l'origine d'un mot méconnoissable.

En changeant l'ortographe, on changera la prononciation même sans le vouloir ; il est si naturel à celui qui lit de prononcer suivant l'ortographe, lorsque le mot lui est nouveau, qu'on ne peut que s'attendre à de grands inconvéniens dans le projet de M. Du Clos. Ceux, par exemple, qui écriront *exemption* au lieu d'*exception* prononceront bien-tôt l'*x* de ce mot comme celui d'*examen*, c'est à dire, qu'après avoir cru pouvoir se passer du *c* après l'*x* dans le mot *exception*, ils feront de l'*x* un *gz*.

Si l'on veut établir des règles générales, assujettir l'ortographe à la prononciation, & ne point s'inquiéter de l'usage, on fera en droit
par

(b) Les mots composés sont encore plus communs à la Langue Allemande qu'à aucune autre langue vivante ; ce qui n'est pas un médiocre avantage. Elle a beaucoup de monosyllabes ; ce qui a fait croire aux Sçavans qu'elle est fort ancienne.

par la même raison, de condamner & de changer une infinité de choses dans les langues, qui en altéreroient entièrement la nature. Il n'y a peut-être pas deux règles de Grammaire, qui ne souffrent quelques exceptions la Syntaxe à ses irrégularités, on dit *grand Meffe* & *grand Mere*.

Les Novateurs tombent en contradiction avec eux-mêmes, en s'écartant de leur règle dans la suppression des lettres insensibles à la prononciation, lorsque ces lettres servent à marquer les cas. Il faudroit selon leur principe écrire un même mot différemment, selon qu'il est suivi d'une voyelle ou d'une consonne ; ainsi, en suivant cette règle, on écriroit *sanc agité* & *san brûlé*. Si l'on dit qu'il faut écrire les mots comme on les prononce isolés, on ne pourra pas dire qu'on les prononce comme on les écrit ; car, liés d'une certaine façon, il faudra pourtant s'en tenir à la prononciation usitée.

Je ne vois pas pourquoi M. Du Clos substitue l's à l'x dans les mots *mieux* & *vieux* ; il ne devoit pas écrire *respect* avec un *ct*, ni *qualifier* avec un *qn*. On trouve un nombre d'excellentes remarques sur ce sujet dans le bel Ouvrage sur la Grammaire françoise de l'Abbé Régnier.

Les changemens qu'on veut introduire, ne sont pas des inventions modernes : les Latins eux-mêmes ont changé leur orthographe & on écrivit d'abord *chorona*, *precho*, *irci*, *triumpi*, *cassantra*. (i) On changea dans plusieurs mots l'h en f, & l'f en h : il y eut un tems où l'on écrivoit *haba* pour *fabu*, & *fordeum*, *fircus*, *furiolus*, *fædus*, pour *hordeum* (k) &c. Suetone (l) rapporte qu'*Auguste* n'observoit pas l'usa-

(i) Quintilien Liv. I. de ses Institut. Cicéron & Virgile écrivoient *Cassus*, *clivisse*, comme on le voit dans les anciens MSS. avant eux on avoit dit *jusi*, *optimus*.

(k) Terentius Scaurus, de Orthographia.

(l) Orthographiam, id est, formulam rationemque scribendi non adeo custodit; ac videtur eorum potius sequi opinionem, qui perinde scribendum ac loquamur existimant: Nam quod sepe non litteras modo sed syllabas, aut permutas, aut præteris, communis hominum error est.

l'usage établi par rapport à l'ortographe, mais qu'il suivoit l'idée de ceux qui croyoient devoir la conformer à la prononciation. *Porphyre* reproché la même chose à *Plotin*. ^(m) L'Abbé *Régnier* ⁽ⁿ⁾ nous apprend que dans le courant du seizième Siècle, *George Triffin* voulut tenter de réformer l'ortographe italienne; il voulut même ajouter des lettres à l'alphabet: il a été si peu suivi, qu'on sçait à peine aujourd'hui ce qu'il avoit dessein d'introduire.

En même tems *Jaques du Bois*, Professeur en Médecine, connu sous le nom de *Sylvius*, tenta la même chose en France, & publia en 1531 un ouvrage sur ce sujet. *Louis Maigret* de *Lion*, & *Jaques Pelletier* du *Mans*, eurent des desseins plus vastes: ils conseillèrent des changemens aussi téméraires que ridicules. *Pierre de la Ramée*, qui leur succéda, ne fit pas mieux; il voulut augmenter le nombre des caractères de l'Alphabet. *Rombaut* renchérit sur les autres; il composa un alphabet de 44 consonnes & de 8 voyelles; & fit imprimer un ouvrage en suivant cette nouvelle écriture. *L'Esclache* renouvella au milieu du Siècle passé les idées de *Maigret*, de *Pelletier* & de *Ramus*. *L'Artigaut* publia en même tems un projet de changements, peu différent de celui de *L'Esclache*. Ce sont là les principales tentatives qu'on a fait en France, & qu'on peut voir détaillées dans l'Ouvrage déjà cité de l'Abbé *Regnier*. A'en juger par ce qu'on a fait autrefois, il est à présumer que les tentatives modernes n'auront pas beaucoup de succès. Il faut pourtant distinguer de toutes les autres, celles de M. *Du Clos*.

Bien loin de chercher à renouveler cette ancienne erreur, nous devrions insister sur l'exacte observation de l'ortographe, sur la conservation de tant de mots que les Langues vivantes, & surtout la Langue Françoisse, perdent tous les jours, & sur le danger du Néologisme.

Le

(m) Ἐγραφε δε ἔτε εἰς καλλος ἀποτυπόμενος τὰ γράμματα, ἔτε εὐσημῶς τὰς σύλλαβας διαίρων, εἶδε τῆς ὀρθογραφίας φροντίζων ἀλλὰ μόνον τῷ νῦν ἔχόμενος. *Porphyr.*

(n) Grammaire Françoisse, p. 71.

Le passé peut nous instruire. La Langue Françoisse, qui est sur le point de devenir la langue de l'Europe, puisqu'elle est déjà celle des Cours, celle de tant de Sçavans, & celle du sexe, doit être plus qu'une autre fixée pour toujours.

Qu'on ne dise pas que l'ortographe est de peu de conséquence, toute la langue y tient. La prononciation est l'ame de la langue parlée, comme l'ortographe est celle de la langue écrite. Lorsqu'on écrit, on ne doit point songer à la prononciation; il seroit plus sage de songer à l'ortographe, lorsqu'on parle. Si l'on insiste sur l'inutilité des lettres doubles & de plusieurs diphtongues, je puis répliquer que les changemens à faire ne sont pas plus utiles: d'ailleurs une lettre n'est inutile dans un mot, que lorsqu'étant insensible à la prononciation, elle ne sert à en fixer ni le sens ni l'étymologie. On seroit moins embarrassé sur les anciens tems de l'histoire, si les Langues n'avoient souffert de si cruels changemens: à force de changer l'ortographe & la prononciation, d'introduire de nouveaux mots, d'accumuler le nombre des mots vieilliss, une Langue changera du tout au tout au bout d'un demi-Siècle. Peut-être que toutes les Langues du monde ne sont que des dialectes d'une langue primitive changée insensiblement.

Il paroît par ce que je viens de dire, qu'on ne sçauroit veiller avec trop de soin à écarter des Langues toute espece de changement & d'innovation. Les Sciences & les Arts tiennent aux Langues par des liens indissolubles. Au reste je n'ai proposé ces difficultés contre le sentiment d'un Académicien célèbre, qu'avec la juste défiance que je dois avoir de moi-même, lorsqu'il m'arrive d'être d'un avis opposé à celui d'un homme qui a mérité autant que *M. Du Clos*, les éloges & l'estime du *Public*.



E L O G E

DE

MONSIEUR VOCKERODT.

JEAN GOTHILF VOCKERODT, Conseiller Privé au Département des affaires étrangères, étoit né à *Halle*, le 15 de Mars, 1639. Son Père, *Godefroy Vockerodt*, étoit alors Conrecteur du Collège de cette Ville ; & sa réputation d'habile Littérateur le fit appeler depuis à *Gotha*, pour remplir la première place du Collège avec le titre de Directeur. Ce fut sous ce père que le fils, né avec d'excellentes dispositions aux études, fit rapidement ses humanités, & acquit des connoissances peu communes dans les Langues, dans l'Histoire profane & ecclésiastique, dans les Belles-Lettres, la Philologie sacrée, & la Philosophie.

Suivant les vûes de M. *Vockerodt* le père, son fils devoit se destiner à la Théologie, & il l'envoya pour cet effet en 1708. faire à *Halle* les études convenables à cette destination. Il parut s'y prêter, & au bout de deux ans, n'étant encore que dans sa dix-septième année, il reçut le grade de Maître ès Arts. Mais quand il eut atteint cette espèce d'émancipation, il fit connoître l'éloignement qu'il nourrissoit depuis longtems pour tous les postes ecclésiastiques & académiques ; éloignement qui devoit être bien fort, puisque M. *Vockerodt* avoit d'ailleurs toutes les qualités propres à se distinguer & à obtenir des places considérables dans l'un ou l'autre de ces états. On commençoit même déjà à lui en offrir ; mais il déclara qu'il avoit dessein de voyager, & quoique son père n'approuvât point un plan qui sembloit détruire le fruit de tant d'années si heureusement consacrées au travail, il y donna enfin son consentement en 1711.

Com-

Comme M. *Vockerodt* n'étoit pas en état de faire par lui-même les grands fraix qu'entraînent après eux les voyages, il prit le parti de se charger de la conduite de jeunes Eleves d'un rang distingué, avec lesquels il put profiter des avantages qu'il desiroit. Il fut d'abord pendant un an auprès du Baron *de Rönne*, fils d'un Général au service de la Cour de Russie, & passa de là dans la même qualité chez le Comte *de Bruce*, qui étoit dans les mêmes Troupes.

Transplanté en Russie, M. *Vockerodt* se hâta d'apprendre la Langue du païs ; & comme ses vues ne se bornoient pas à la Pédagogie, dans laquelle on ne sçauroit vieillir sans dégoût, il chercha à se rendre agréable & utile à ses Maîtres, qui remarquerent bientôt les qualités par lesquelles il s'est rendu si recommandable dans la suite, son génie, sa pénétration, sa facilité à démêler les affaires, sa netteté à les exposer, & le tour heureux de son style. Ces Généraux qui avoient part à la confiance de leur Monarque, Pierre le Grand, accorderent donc à M. *Vockerodt* toute la leur, & le firent travailler sous eux, ou même pour eux, dans des occasions de la dernière importance. Cela le fit connoître, & le mit en liaison avec les personnes les plus distinguées de la Cour. Il en sçut tirer parti, non pour satisfaire une frivole vanité, mais pour étendre ses lumieres, & acquérir la connoissance la plus approfondie de l'état politique & militaire, des forces, & des interêts de cet Empire qui naissoit, pour ainsi dire, alors, & qui de vaste & inconnu qu'il avoit été jusques là, est devenu une des Puissances qui influent le plus sur ce qu'on appelle la Balance de l'Europe.

Parmi les Grands qui concurent de l'estime pour M. *Vockerodt*, & qui chercherent à se l'attacher, il n'y en avoit point qui fut plus connoisseur en mérite que le célèbre Prince *Cantimir*, Hospodar de Valachie, qui a donné des Ouvrages propres à faire beaucoup d'honneur, même à un Savant de profession. Il proposa d'abord à M. *Vockerodt* le genre de poste qu'il avoit jusqu'alors rempli, en le plaçant sur le pied de Gouverneur auprès de son fils, *Antiochus Cantimir*, ce Prince qui

a paru avec distinction en qualité d'Ambassadeur dans les Cours de France & d'Angleterre, mais qui a illustré encore davantage son nom & sa Patrie par les Ouvrages élégans & ingénieux où il s'est proposé, comme un autre *Boileau*, de former le goût & les mœurs de la Nation.

Il y a apparence que l'Hospodar n'avoir pas moins eu en vue d'avoir un excellent Secrétaire, que de donner un habile Gouverneur à son fils, en faisant l'acquisition de M. *Vockerodt*. Au moins celui-ci s'acquitta-t-il également bien de l'une & de l'autre de ces fonctions. Les succès de l'Eleve prouvent les soins du Maître; & la modestie du défunt lui avoit permis de dire toute la part qu'il eut à la belle Histoire de l'Empire Ottoman, qui a paru sous le nom du Prince *Cantimir*, surtout au premier Tome, il n'en retireroit pas moins d'honneur. Ce qui est mieux connu, c'est que M. *Vockerodt*, accumulant de plus en plus ses rares connoissances, profita de cette conjoncture pour s'initier dans les mystères du Gouvernement Turc, comme il l'étoit déjà dans ceux du Gouvernement Russe. Il apprit aussi à connoître les lieux par lui-même, ayant fait de fréquens voyages à la suite de son Maître, en Ukraine, en Tartarie, en Turquie, & dans les Provinces circonvoisines; voyages d'où il rapportoit toujours de riches dépouilles, personne n'étant plus propre que lui à saisir le caractère, les mœurs, les inclinations, les principes, & la politique des Nations chez lesquelles il séjournoit; & ce qui est encore plus important, à en tirer des conséquences justes, & avantageusement applicables aux cas dans lesquels il étoit employé.

La fortune sembla vouloir faire monter M. *Vockerodt* un degré plus haut, en lui procurant l'occasion de passer du service du Prince *Cantimir* à celui du Favori de Pierre le Grand. C'étoit le Baron de *Schaffiroff*, qui occupoit alors ce poste glissant; & l'on sçait qu'il ne pût s'y soutenir. Il étoit au haut de la rouë; & c'étoit par conséquent une commission brillante que celle d'accompagner son Fils dans les voyages auxquels il se dispoisoit, & qui devoient comprendre les principaux

paix pais de l'Europe. *M. Vockerodt* attendoit donc avec joye le moment du départ, lorsque la veille même il fit une chute dangereuse, & se blessa si grièvement à la tête, qu'il fut relevé pour mort. Cela l'obligea de renoncer à un poste qu'il falloit remplir sans délai, & qu'il vit avec douleur passer entre les mains d'un autre, qui fut enveloppé dans une catastrophe beaucoup plus fâcheuse que n'avoit été l'heureux accident qui en préserva *M. Vockerodt*.

Après sa guérison, divers Envoyés lui offrirent la place de Secrétaire d'Ambassade, avec des conditions favorables; & la Cour de Russie elle-même lui fit une proposition plus séduisante encore, en voulant lui conférer un emploi important, c'est celui de Translateur au Senat, avec des appointemens considérables. Tandis qu'il balançoit entre ces divers partis, il entra en liaison avec *M. de Mardefeld*, qui venoit d'arriver à la Cour de Russie en qualité d'Envoyé de celle de Prusse: & il se détermina pour une fonction qui paroissoit à tous égards au dessous de celles qu'on lui avoit offertes; c'étoit celle de simple Secrétaire & translateur au service de ce Ministre. Sans doute que l'amour de la patrie, & l'espérance de s'y avancer par cette voye, influèrent sur cette résolution, que l'événement a bien justifiée. Bientôt après en 1716. il eut le caractère de Secrétaire d'Ambassade, & servit en cette qualité avec une extrême application, accompagnée de tout le succès qu'on pouvoit se promettre de sa longue expérience, & des talens naturels & acquis dont nous avons fait mention. Les conjonctures qui manquent souvent aux services & aux talens se trouverent fort heureuses; c'étoit un tems de Négociations & de Traités, dans lequel il déploya toute sa capacité. Mais comme la condition de l'humanité est d'acheter toujours un bien aux dépens de quelque autre, les fatigues du Cabinet, & les voyages pénibles, quelquefois dangereux, qu'il fut obligé d'essuyer, altérèrent considérablement sa santé.

A mesure qu'il avançoit dans la carrière de ses travaux, le Roi *Fridéric Guillaume* de glorieuse mémoire, Prince dont la justice a toujours fait un des grands caractères, le récompensoit par des marques

réelles de son auguste bienveillance. Il eut ensuite occasion de le connoître personnellement dans des voyages qu'il fit à *Berlin* en 1724. & en 1728. pour rendre compte de commissions dont il avoit été chargé. Ce fut un peu après le dernier que le Roi lui conféra la place de Bourguemaitre de la Ville de *Königsberg*, Capitale du Royaume de Prusse, place qui rapportoit un revenu considérable.

M. de *Mardefeld* reçut en 1734. ordre de se rendre à *Berlin*, dans une crise d'affaires au sujet de laquelle le Roi vouloit conférer avec lui; & pendant ce tems-là M. *Vockerodt* revêtit le caractère de *Chargé des affaires*, sous lequel il continua pendant près d'un an à ménager les intérêts de la Cour avec toute la dextérité possible. Sa présence en Russie étoit trop utile pour qu'on eut peut-être jamais pensé à l'en rappeler, si l'on n'y avoit été comme forcé; & voici comment. Lorsqu'en 1737. M. le Comte d'*Osterman*, & M. de *Biron*, depuis Duc de Courlande, étoient au timon des affaires, ils s'aperçurent que les yeux de M. *Vockerodt* étoient beaucoup plus pénétrants qu'il ne convenoit à leurs intérêts; & à cette inquiétude se joignit encore la jalousie qu'ils conçurent du crédit presque incroyable qu'il s'étoit acquis, tant parmi la Nation qu'auprès des Etrangers. Ils n'eurent donc aucun repos qu'ils ne se fussent ôtés une épine aussi fâcheuse; & M. *Vockerodt* fut rappelé. Le Roi, plus convaincu que jamais de son mérite, le reçut à son retour avec les plus grandes marques de satisfaction: il le fit souvent appeler pour s'entretenir plusieurs heures avec lui, & rempli lui-même de la plus haute pénétration, il fut charmé d'apercevoir toute l'étendue de celle de cet habile serviteur; & d'épuiser en quelque sorte ce magasin de politique consommée, par une infinité de questions sur tout qui étoit du ressort de M. *Vockerodt*. Ces entretiens furent bientôt suivis d'une Patente, en date du 9 de Novembre 1737. par laquelle M. *Vockerodt* fut déclaré Conseiller d'Ambassade, & attaché en cette qualité au Département des affaires étrangères, comme l'un de ceux qui pouvoient le mieux travailler aux expéditions de ce Département.

Le

Le Roi étant instruit que la capacité de M. *Vockerodt* le rendoit propre à des fonctions très différentes, & que d'ailleurs il avoit pendant bien des années dirigé des Educations qui lui avoient fait beaucoup d'honneur ; il le plaça au commencement de 1738. auprès de LL. AA. RR. Messieurs les trois Princes, aujourd'hui Frères de S. M. Mais la santé véritablement ruinée de M. *Vockerodt* se refusa entièrement à une occupation qui ruine quelquefois des santés très vigoureuses ; & au bout de la même année il obtint d'être dispensé de cet emploi. Ses vûes se tournerent alors du côté de *Königsberg*, où nous avons dit que le Roi lui avoit accordé une place ; & il demanda la permission de s'y rendre pour entrer dans l'exercice de la charge de Bourguemaitre régnant, ou Président de la Ville, qui lui étoit dévoluë. Il obtint sa demande, fit en conséquence les préparatifs de son voyage, & prit congé du Roi. Cependant il ne partit point, parce que le Roi, de son propre mouvement, & dans la persuasion qu'il valoit mieux appliquer au service de l'Etat entier qu'à celui d'une seule Ville, un homme dont l'habileté lui étoit si connue, lui ordonna, contre sa propre attente & celle de tout le monde, de demeurer à *Berlin*. Une Patente du 31 Mars 1739. l'eleva au rang de Conseiller Privé au même Département où il avoit servi jusqu'alors, & y attacha une pension de 2000 Ecus.

Lorsque peu de tems après le Roi glorieusement régnant monta sur le Thrône, il confirma M. *Vockerodt* dans la jouissance de son poste ; & en 1741. lui ordonna de se rendre en Silesie pour travailler aux affaires importantes qu'occasionna la conquête de cette Province. Sous un Maître qui fait tout par lui-même, M. *Vockerodt* se montra digne d'exécuter ses ordres, par l'intelligence, la promptitude, & la fidélité, qui sont les qualités essentielles au Secrétaire d'Etat ; & qui furent constamment celles du défunt. Les récompenses furent proportionnées aux services ; & la situation de M. *Vockerodt* devint plus florissante qu'il n'eut jamais osé se la promettre. C'est dommage que ses grandes occupations d'un côté, & le desordre de sa santé de l'autre, ne lui aient guères permis d'en jouir.

Lors-

Lorsque la Société Littéraire, qui a depuis été incorporée à l'Académie, se forma, M. *Vockerodt* en fut d'abord, & se trouva ainsi Membre de l'Académie à la réunion de ces deux Corps. Nous l'avons vu assez souvent, surtout avant ses dernières infirmités, à nos Assemblées ; & il a toujours paru s'intéresser à nos travaux, & à nos avantages.

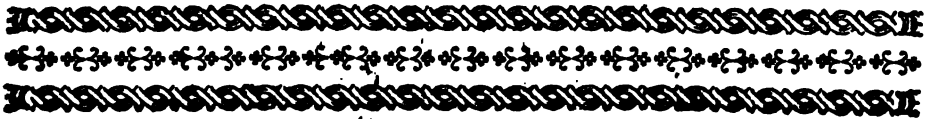
Deux ans avant sa mort, on s'aperçut d'un déclin marqué ; & ses forces s'affoiblissant par degrés, sans que son esprit parut néanmoins en souffrir, un coup d'apoplexie a terminé sa carrière le 5 de Mars de cette année.

Une vie aussi remplie que l'est celle dont nous venons de rendre compte, ne laisse guères de place pour les liaisons extérieures, & pour ces relations de société, qui aident à tracer le caractère moral de ceux qui les forment. C'est toujours beaucoup d'être bon sujet, & même sujet très utile, attaché à ses devoirs, & plein de zèle dans leur observation. M. *Vockerodt* possédoit doublement cette qualité de bon sujet, par le soin qu'il prenoit d'en former d'autres, par l'affabilité avec laquelle il répondoit à tous ceux qui avoient droit de recourir à ses lumières, par la facilité avec laquelle il communicait des connoissances importantes, qui lui avoient beaucoup coûté à acquérir, & sur lesquelles le plus grand nombre de ceux qui les possèdent, affectent la réserve & le mystère. C'en est assez pour faire son éloge ; mais c'est aussi tout ce que nous croyons pouvoir y faire entrer.

F I N.



TABLE.



T A B L E.

C L A S S E de Philosophie Expérimentale.

C onfidérations sur le Globe, par M. le Comte de REDERN.	pag. 1
Recherches sur la formation des Pierres, ou concrétions graveleuses dans le corps humain, à l'occasion d'une Pierre sortie par un abcès percé dans les hypochondres, par M. ELLER.	27
Recherches sur les Loix du mouvement du sang dans les Vaisseaux, par M. de SAUVAGES.	34
Observations sur les maladies du Cœur, par M. MECKEL.	56
Rélation abrégée, concernant une excroissance monstrueuse, qui a été trouvée sur un sapin, par M. GLEDITSCH.	86
Nouvelles Expériences sur la résistance que souffre une balle de fusil en passant par l'air, par M. SULZER.	104
Théorie de l'inclinaison de l'Eguille magnétique, confirmée par des Expériences, par M. EULER le fils.	117
Histoire du Chrysoprase de Kosemitz, par M. LEHMANN.	202

C L A S S E de Mathématique.

Principes généraux de l'état de l'équilibre des fluides, par M. EULER.	217
Principes généraux du mouvement des fluides, par M. EULER.	274
Continuation des Recherches sur la théorie du mouvement des fluides, par M. EULER.	316
Nouvelles Equations pour la perfection de la théorie des Satellites de Jupiter, & pour la correction des Longitudes terrestres, déterminée par les Observations des mêmes Satellites, par M. de BARROS.	362
De la Figure des supports d'une Voûte, par M. AEPINUS.	386
Problème sur la chute des Corps, par M. de KURDWANOWSKI.	394
Méthode de trouver les logarithmes de chaque nombre positif, négatif, ou même impossible, par Dom WALMESLEY.	397
Extrait d'une Lettre de M. d'ALEMBERT à M. FORMEY.	401

C L A S S E de Philosophie Spéculative.

Mémoire sur les premiers Principes de la Métaphysique, par M. BEGUELIN.	405
Second Mémoire sur les Principes de la Métaphysique, par M. BEGUELIN.	424
Réflexions sur les Allégories Philosophiques, par M. FORMEY.	448
Sur l'Identité Numérique, par M. MERIAN.	461
La Théologie de l'Etre, ou Chaîne d'Idées de l'Etre jusqu'à Dieu, par M. de PRÉMONTVAL.	476